



Universidade Federal de Campina Grande
Centro de Ciências e Tecnologia
Unidade Acadêmica de Matemática
Programa de Pós-Graduação em Matemática

Josias Vera Baca [†]

Equação de Schrödinger Semilinear com Peso

Campina Grande - PB
2025

[†]O presente trabalho foi realizado com apoio da Coordenação de Aperfeiçoamento de Pessoal de Nível Superior - Brasil (CAPES) - Código de Financiamento 001.

Josias Vera Baca

Equação de Schrödinger Semilinear com Peso

Dissertação apresentada ao Corpo Docente do Programa de Pós-Graduação em Matemática da Universidade Federal de Campina Grande, pertencente à linha de pesquisa Análise e área de concentração Matemática como requisito parcial para obtenção do título de Mestre em Matemática.

Orientador: Prof. Dr. Claudianor Oliveira Alves

**Campina Grande - PB
2025**

Universidade Federal de Campina Grande - UFCG
Sistema de Bibliotecas - SISTEMOTECA
Catalogação de Publicação na Fonte. UFCG - Biblioteca Central

B116e Baca, Josias Vera.
Equação de Schrödinger Semilinear com peso / Josias Vera Baca. –
2025.
160 f. : il. color.

Dissertação (mestrado em Matemática) – Universidade Federal de
Campina Grande, Centro de Ciências e Tecnologia, 2025.
“Orientação: Prof. Dr. Claudianor Oliveira Alves”.

Referências.

1. Equação de Schrödinger. 2. Grupo de Operadores Unitários. 3.
Conservação de Massa. 4. Conservação de Energia. I. Alves, Claudianor
Oliveira. II. Título.

UFCG/BC

CDU 51(043.3)

FICHA CATALOGRAFICA ELABORADA PELA BIBLIOTECÁRIA ITAPUANA SOARES DIAS GONÇALVES CRB-15/93

Equação de Schrödinger Semilinear com Peso

por

Josias Vera Baca

Dissertação apresentada ao Corpo Docente do Programa de Pós-Graduação em Matemática - CCT - UFCG, como requisito parcial para obtenção do título de Mestre em Matemática.

Área de Concentração: Análise

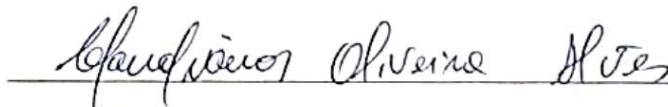
Aprovada em: 17 de novembro de 2025



Prof. Dr. Bruno Sérgio Vasconcelos de Araújo - UFCG



Prof. Dr. Flank David Morais Bezerra - UFPB



Prof. Dr. Claudianor Oliveira Alves - UFCG
Orientador

Universidade Federal de Campina Grande
Centro de Ciências e Tecnologia
Programa de Pós-Graduação em Matemática

Novembro - 2025

Agradecimentos

Agradeço a Deus, fonte da vida, da inteligência e da sabedoria, que nos guiam na busca do conhecimento e da verdade.

Aos meus pais, Juan e Alejandria, que confiaram em meu potencial mesmo nos momentos em que eu próprio vacilei. Sou imensamente grato pelo amor, pela compreensão e pelo apoio incondicional, que me deram a estrutura necessária para tornar este sonho possível.

À minha namorada, Karina, pela compreensão e pelo apoio ao permitir que eu partisse para longe em busca deste sonho. Sou profundamente grato pelo amor, pela paciência e pela força que me deu para seguir adiante, mesmo com a distância.

Ao professor Claudianor, meu orientador, que sempre manteve uma visão voltada para o meu futuro, oferecendo desafios com o suporte necessário. Agradeço por todas as lições de matemática, pelo compartilhamento de sua vasta experiência, pelas conversas produtivas, pelas orientações precisas, pela paciência e dedicação, e pelo exemplo de trabalho que representa. Muito obrigado!

Deixo também minha gratidão ao meu amigo peruano César Torres, que me motivou a buscar oportunidades acadêmicas no exterior, impulsionando-me a continuar meus estudos e a fortalecer minha formação acadêmica.

Sou igualmente grato a Cícero José da Silva, que me acolheu ao chegar ao Brasil, auxiliando com hospedagem, trâmites e apartamento, tornando minha adaptação mais tranquila.

A *mis causas* da sala da pós-graduação, pela amizade, pelas conversas que ajudaram a superar os momentos difíceis e pelas risadas que deixaram a jornada mais leve e divertida.

Finalmente, agradeço à CAPES pelo auxílio financeiro.

Dedicatória

*Aos meus pais Juan e Alejandrina,
aos meus irmãos Elda, Jonatan e Abigail,
à minha namorada Karina,
e à minha sobrinha, Atiana.*

Resumo

Neste trabalho, utilizamos a teoria de semigrupos e o método da energia, juntamente com argumentos de compacidade, para estabelecer a existência local de uma solução e a boa colocação da equação de Schrödinger semilinear com peso

$$\begin{cases} i\partial_t u + \frac{1}{V}\Delta u + g(x, u) = 0, & \text{em } \Omega \times I, \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I, \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para } x \in \Omega, \end{cases}$$

onde $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ ($N \geq 1$) é um domínio limitado com fronteira suave ou $\Omega = \mathbb{R}^N$; $I \subset \mathbb{R}$ é um intervalo contendo a origem; e $V : \Omega \rightarrow (0, \infty)$, $g : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, $\varphi : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ são funções dadas que satisfazem algumas condições técnicas.

Palavras-chave: Grupo de operadores unitários; conservação de massa; conservação de energia.

Abstract

In this work, we use semigroup theory and the energy method, together with compactness arguments, to establish the local existence of a solution and the well-posedness of the weighted semilinear Schrödinger equation

$$\begin{cases} i\partial_t u + \frac{1}{V}\Delta u + g(x, u) = 0, & \text{em } \Omega \times I, \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I, \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para } x \in \Omega, \end{cases}$$

where $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ ($N \geq 1$) is a bounded domain with smooth boundary or $\Omega = \mathbb{R}^N$; $I \subset \mathbb{R}$ is an interval containing the origin; and $V : \Omega \rightarrow (0, \infty)$, $g : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, $\varphi : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ are given functions that satisfy some technical conditions.

Key Words: Group of unitary operators; conservation of mass; conservation of energy.

Sumário

Introdução	1
1 Preliminares	7
1.1 Operador adjunto	7
1.2 Espaços funcionais	11
1.3 Operador laplaciano com peso	15
2 Teoria de Semigrupo	20
2.1 Semigrupos e grupos de operadores limitados	20
2.2 Equações lineares não homogêneas	28
2.3 Problemas semilineares	37
2.4 Equação de Schrödinger	52
3 Método da Energia	63
3.1 Definições	63
3.2 Resultados de compacidade	65
3.3 Um caso regular	68
3.4 Propriedades do resolvente	76
3.5 Existência local	83
3.6 Problema localmente bem-posto	102
3.7 Existência global	112
4 Exemplos	117
4.1 Potencial externo	117
4.2 Não linearidade local	120
4.3 Equação de Schrödinger em uma dimensão	127
4.4 Equação de Schrödinger em duas dimensões	131
4.5 Não linearidade com crescimento exponencial	135
A Funções com Valores Vetoriais	141
A.1 Continuidade e diferenciabilidade	141
A.2 Integral de Bochner	142

A.3 Espaços de Sobolev	146
Bibliografia	149

Lista de Símbolos

\mathbb{R}^N	espaço euclidiano N dimensional
\mathbb{C}	conjunto dos números complexos
i	unidade imaginária
$ \cdot $	módulo dos números reais ou complexos
$\operatorname{Re} z$	parte real do número complexo z
$\operatorname{Im} z$	parte imaginária do número complexo z
\bar{z}	conjugado do número complexo z
$ U $	medida de Lebesgue do conjunto $U \subset \mathbb{R}^N$
$(a; b)$	segmento aberto na reta real que conecta a e b , i.e. (a, b) ou (b, a)
$\partial_k \psi(x)$	derivada parcial de primeira ordem de ψ em relação a variável x_k
$C_0^\infty(\Omega)$	espaço das funções suaves com suporte compacto em Ω
$L^p(\Omega)$	espaço de Lebesgue
$L_{\text{loc}}^1(\Omega)$	espaço das funções localmente integráveis
$H^1(\Omega)$	espaço de Sobolev
$H_0^1(\Omega)$	espaço de Sobolev
$\mathcal{L}(X, Y)$	espaço dos operadores lineares limitados de X em Y
$\mathcal{L}(X)$	espaço dos operadores lineares limitados em X
\rightharpoonup	indica convergência fraca
\rightarrow	indica convergência forte
$X \hookrightarrow Y$	o espaço X está imerso continuamente no espaço Y
$X \xhookrightarrow{\text{comp}} Y$	o espaço X está imerso compactamente no espaço Y
X'	dual topológico de X
$\langle \cdot, \cdot \rangle_{X', X}$	produto de dualidade no par X', X
$\langle \cdot, \cdot \rangle_{L^{p'}, L^p, V}$	produto de dualidade no par $L^{p'}(\Omega, V), L^p(\Omega, V)$
$\langle \cdot, \cdot \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}$	produto de dualidade no par $H^{-1}(\Omega, V), H_0^1(\Omega, V)$
$C_b(I, X)$	espaço das funções contínuas e limitadas de I em X
$u_t, u', \partial_t u$	derivada da função vetorial $u : I \subset \mathbb{R} \rightarrow X$
p'	expoente conjugado de p , i.e. $p' = p/(p-1)$
2^*	expoente crítico de Sobolev, i.e. $2^* = 2N/(N-2)$ quando $N \geq 3$, $2^* = \infty$ para $N = 1, 2$

Introdução

A equação de Schrödinger é fundamental na mecânica quântica, pois descreve a evolução temporal do estado quântico de partículas microscópicas, sendo essencial para a compreensão de fenômenos atômicos e moleculares, além de ter profundas implicações em áreas como óptica, química quântica e física de partículas [17, 21, 26]. Do ponto de vista matemático, a equação de Schrödinger

$$i\partial_t u + \Delta u = 0, \quad u(0) = \varphi,$$

é um problema interessante, pois possui uma mistura de propriedades típicas de equações parabólicas e hiperbólicas.

Nas equações parabólicas, como a equação do calor, $\partial_t u = \Delta u$, uma das características mais notáveis é a propriedade de suavização: independentemente da regularidade da condição inicial, a solução torna-se mais regular à medida que o tempo passa [29]. Já a equação de Schrödinger não possui essa suavização instantânea. No entanto, apresenta uma versão mais fraca desse fenômeno: em determinados espaços funcionais, a solução pode tornar-se mais regular ao longo do tempo. Esse efeito de suavização é expresso matematicamente pelas estimativas de Strichartz, ver por exemplo [9, 20, 28]. Por outro lado, a equação de Schrödinger compartilha com as equações hiperbólicas, como a equação da onda, $\partial_t^2 u = \Delta u$, uma propriedade fundamental: a conservação de energia. Além disso, devido ao fator imaginário i , a solução da equação de Schrödinger conserva a norma em L^2 , propriedade conhecida como conservação de massa

A equação de Schrödinger não linear é um exemplo de uma equação diferencial parcial dispersiva. O termo *dispersiva* se refere ao fato de que ondas com diferentes frequências se propagam com velocidades distintas, espalhando assim a solução ao longo do tempo [28]. Essa característica torna a equação um objeto de estudo rico em fenômenos, como a boa colocação, *blow-up* e efeitos de suavização. Ferramentas particularmente úteis para sua análise são a teoria de semigrupos, estimativas de Strichartz, estimativas de energia e a transformada de Fourier.

Nesta dissertação, estamos interessados em estudar a existência local de uma solução e a boa colação da equação de Schrödinger semilinear com peso

$$\begin{cases} i \partial_t u + \frac{1}{V} \Delta u + g(x, u) = 0, & \text{em } \Omega \times I, \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I, \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para todo } x \in \Omega, \end{cases} \quad (1)$$

onde $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ ($N \geq 1$) é um domínio limitado com fronteira suave ou $\Omega = \mathbb{R}^N$; $I \subset \mathbb{R}$ é um intervalo contendo a origem; e $V : \Omega \rightarrow (0, \infty)$, $g : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, $\varphi : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ são funções dadas que satisfazem algumas condições técnicas.

Nosso objetivo é encontrar soluções para esse problema por meio de duas ferramentas da análise funcional: o argumento do ponto fixo e resultados de compacidade. Esta última é utilizada para estudar a existência de soluções por meio de métodos de energia. Tal abordagem é uma adaptação do método apresentado por Thierry Cazenave em *Semilinear Schrödinger Equations* [9], especificamente no Capítulo 3, onde se analisa o caso $V = 1$.

Considerando que a equação de Schrödinger (1) é uma equação de evolução, é conveniente reescrevê-la na forma abstrata

$$\begin{cases} \partial_t u = Au + ig(u) \\ u(0) = \varphi, \end{cases} \quad \text{onde} \quad Au := i \frac{1}{V} \Delta u = i_V \Delta u, \quad (2)$$

em que $g(u)$ representa o operador de Nemytskii associado à função $g : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, e ${}_V \Delta$ denota o operador laplaciano com peso $1/V$, definido em um espaço de funções adequado, sujeito às condições de contorno prescritas. Essa formulação abstrata permite, em um primeiro momento, aplicar a teoria de semigrupos para investigar a existência, unicidade e demais propriedades das soluções, desde que g seja, ao menos, localmente lipschitziana.

No Capítulo 1, introduzimos os espaços de Lebesgue com peso $L^p(\Omega, V)$, o espaço de Sobolev com peso $H_0^1(\Omega, V)$ e seu dual topológico, que será denotado por $H^{-1}(\Omega, V)$. Esses espaços fornecem a estrutura necessária para formalizar a definição de ${}_V \Delta u$, tanto como função quanto como funcional, e permitem estabelecer que o operador ${}_V \Delta$ é auto-adjunto.

No Capítulo 2, aplicamos o argumento de ponto fixo para desenvolver uma teoria geral das equações de evolução associadas a operadores anti-adjuntos em espaços de Hilbert. Diferentemente da teoria clássica de semigrupos, nesta abordagem temos que o operador anti-adjunto gera um grupo de operadores unitários, que atua como um grupo de isometrias. Para ilustrar essa teoria, consideramos um caso específico em que o operador anti-adjunto é dado por $\mathbb{A} = i_V \Delta$.

Os resultados do Capítulo 2 garantem a existência e unicidade de solução para a equação Schrödinger semilinear (1) sob a suposição de que a função $g : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ seja lipschitziana na segunda variável. Essa hipótese, porém, é bastante restritiva e não contempla diversos casos de interesse teórico e aplicado. Um exemplo relevante de não linearidade que não satisfaz a condição de Lipschitz, mas que aparece com frequência em aplicações, é $g(x, u) = \lambda|u|^\alpha u$, com $\alpha > 0$ e $\lambda \in \mathbb{R}$. A análise desse tipo de não linearidades exige o uso de ferramentas mais sofisticadas, como métodos variacionais ou argumentos de compacidade. O estudo desse cenário, mais delicado e tecnicamente exigente, será tratado no próximo capítulo.

No Capítulo 3, usamos o método da energia juntamente com alguns resultados de compacidade, para obter uma H_0^1 -solução local do problema (1). Além disso, assumindo que o problema possua unicidade de solução, característica dependente do próprio problema, demonstramos que o problema é localmente bem posto.

O método de energia é uma ferramenta fundamental na análise de equações diferenciais parciais de evolução, consistindo na construção de um funcional $E(t)$, interpretado como a energia associada à solução. Tal abordagem fornece estimativas a priori que permitem estabelecer propriedades qualitativas da solução, tais como existência, unicidade, continuidade, regularidade e estabilidade. Em linhas gerais, a técnica consiste em tomar o produto interno da equação com a própria solução ou com uma função associada a ela. Dessa operação decorrem identidades ou desigualdades que refletem a estrutura matemática intrínseca da equação. A escolha apropriada do produto interno é naturalmente determinada pela natureza do problema.

Para motivar a abordagem e, de modo informal, proceder aos cálculos, suponha que Ω seja um domínio com fronteira suave e que φ é um dado inicial no espaço de Sobolev com peso $H_0^1(\Omega, V)$. Tomar o produto interno no espaço $L^2(\Omega, V)$ da equação (1) com a solução $u(t)(\cdot) = u(\cdot, t)$ significa multiplicar por $\bar{u}V$ e integrar sobre Ω , o que resulta em

$$i \int_{\Omega} u_t \bar{u} V dx + \int_{\Omega} \Delta u \bar{u} dx + \int_{\Omega} g(x, u) \bar{u} V dx = 0.$$

Aplicando integração por partes e usando a condição de contorno homogênea, tem-se

$$i \int_{\Omega} u_t \bar{u} V dx - \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx + \int_{\Omega} g(x, u) \bar{u} V dx = 0.$$

Extraindo a parte imaginária, obtemos

$$\int_{\Omega} \operatorname{Re}(u_t \bar{u}) V dx + \int_{\Omega} \operatorname{Im}(g(x, u) \bar{u}) V dx = 0,$$

ou equivalentemente,

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u(t)|^2 V dx + \int_{\Omega} \operatorname{Im}(g(x, u)\bar{u}) V dx = 0.$$

Suponha que g satisfaça a condição:

$$\operatorname{Im}(g(x, z)\bar{z}) = 0, \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega \text{ e para todo } z \in \mathbb{C}. \quad (3)$$

Então, a solução u satisfaz a **lei de conservação de masa**:

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u(t)|^2 V dx = 0.$$

De forma equivalente,

$$\int_{\Omega} |u(t)|^2 V dx = \int_{\Omega} |\varphi|^2 V dx, \quad \forall t \in I.$$

Por outro lado, tomando o produto interno no espaço $L^2(\Omega, V)$ da equação (1) com a função $\partial_t u$, obtemos

$$i \int_{\Omega} |\partial_t u|^2 V dx + \int_{\Omega} \Delta u \bar{\partial_t u} dx + \int_{\Omega} g(x, u) \bar{\partial_t u} V dx = 0.$$

Agora, olhando só para a parte real dessa igualdade, ficamos com

$$\operatorname{Re} \int_{\Omega} \Delta u \bar{\partial_t u} dx + \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(x, u) \bar{\partial_t u} V dx = 0,$$

ou ainda mais,

$$-\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |\nabla u(t)|^2 dx + \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(x, u) \bar{\partial_t u} V dx = 0.$$

Suponha que exista um funcional continuamente Fréchet diferenciável G , com derivada

$$G'(u)v = \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(x, u)\bar{v} V dx, \quad (4)$$

e defina o funcional de energia

$$E(v) := \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla v|^2 dx - G(v).$$

Então, a solução u satisfaz a **lei de conservação de energia**:

$$\frac{d}{dt} E(u(t)) = 0.$$

De forma equivalente,

$$E(u(t)) = E(\varphi), \quad \forall t \in I.$$

A análise acima mostra que, sob as hipóteses (3) e (4), qualquer solução da equação de schrödinger (1) satisfaz necessariamente a leis de conservação de massa e energia:

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)} \quad \text{e} \quad E(u(t)) = E(\varphi), \quad \forall t \in I.$$

Consequentemente, a identidade

$$\|\nabla(\cdot)\|_{L^2(\Omega)}^2 = 2E(\cdot) + 2G(\cdot),$$

combinada com as leis de conservação, permite reescrever a norma de $u(t)$ no espaço de Sobolev com peso $H^1(\Omega, V)$ como:

$$\begin{aligned} \|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 &:= \|u(t)\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + \|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 \\ &= \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + 2E(u(t)) + 2G(u(t)) \\ &= \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + 2E(\varphi) + 2G(u(t)) \\ &= \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + \|\nabla\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t)), \end{aligned}$$

ou seja,

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t)), \quad \forall t \in I.$$

Tal expressão será a chave para garantir a existência local de uma H_0^1 -solução forte do problema (1), pois permite obter estimativas uniformes para as soluções, desde que a não linearidade g satisfaça condições adequadas que garantam o controle de $G(u(\cdot))$.

A estratégia para obter a existência de uma solução do problema (1) consiste em aproximar a não linearidade g por uma sequência de funções g_n , localmente Lipschitz e com primitivas G_n , para as quais a teoria do Capítulo 2 é aplicável. Assim, garantimos a existência de soluções globais u_n para a equação de Schrödinger com peso

$$i\partial_t u_n + {}_v\Delta u_n + g_n(u_n) = 0, \quad u_n(0) = \varphi;$$

que verificam as leis de conservação de massa e energia, satisfazendo em particular,

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - 2G_n(\varphi) + 2G_n(u_n(t)), \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

O passo seguinte é assegurar a existência de um intervalo I no qual possamos obter estimativas uniformes para as sequências $(G_n(u_n))$, $(g_n(u_n))$ e (u_n) . Com tais estimativas em mãos, é possível aplicar um resultado clássico de compacidade que garante a existência de uma função u tal que, a menos de subsequência,

$$u_n(t) \rightharpoonup u(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V), \quad \text{para todo } t \in I,$$

e de uma função f para a qual $g_n(u_n(t)) \rightarrow f(t)$ em algum espaço apropriado. Em seguida, ao passar para o limite na equação aproximada, temos

$$i\partial_t u + {}_v\Delta u + f = 0, \quad u(0) = \varphi.$$

Além disso, esses limites fracos, junto à condição $\text{Im}(g(v)\bar{v}) = 0$, garantem a conservação da massa da função u . Tal propriedade permite demonstrar que $f = g(u)$, concluindo-se, assim, que u é solução do problema (1).

No Capítulo 4, exploramos exemplos de não linearidades que verificam as hipóteses formuladas no Capítulo 3. Esses exemplos não apenas corroboram o arcabouço teórico desenvolvido, mas também revelam alguns cenários nos quais o problema se apresenta bem posto, permitindo a existência de soluções globais.

No Apêndice A, recordamos propriedades básicas da integração em espaços de Banach, bem como os espaços de Lebesgue e de Sobolev correspondentes.

Por fim, cabe advertir ao leitor atento que esta investigação não contempla, de forma sistemática, a teoria de regularidade no que diz respeito à variável espacial. Os resultados aqui apresentados concentram-se sobretudo na existência de soluções, sendo que a unicidade é demonstrada apenas em situações muito particulares, sob condições técnicas bastante restritivas. Além disso, não tratamos do caso em que $\text{Im}(g(v)\bar{v}) \neq 0$ para alguma função v , como ocorre, por exemplo, quando $g(u) = \lambda|u|^\alpha u$ com λ complexo. Tais cenários envolvem a perda da conservação da massa e requerem ferramentas adicionais, o que ultrapassa o objetivo desta dissertação. Essas limitações, contudo, não enfraquecem o trabalho aqui desenvolvido, mas antes delineiam trilhas promissoras para futuras investigações.

Capítulo 1

Preliminares

Neste capítulo, apresentamos as definições e conceitos que serão frequentemente utilizados nos próximos capítulos. Iniciamos com uma revisão das propriedades fundamentais da teoria dos operadores adjuntos, que para um estudo mais detalhado o leitor é convidado a consultar as referências [7, 24, 27]. Em seguida, abordamos os espaços de Sobolev com peso, cujos aspectos técnicos são minuciosamente tratados em [19]. Finalmente, formalizamos a definição do laplaciano com peso.

1.1 Operador adjunto

Embora o conceito de operador adjunto possa ser desenvolvido de forma geral em espaços de Banach [6], nesta seção abordaremos sua formulação em espaços de Hilbert. Para isso, começamos com a definição de espaço de Hilbert.

Definição 1.1. Um *espaço com produto interno complexo* é um espaço vetorial complexo H , munido de uma aplicação $(\cdot, \cdot) : H \times H \rightarrow \mathbb{C}$, chamada de *produto interno*, que, para quaisquer $u, v, w \in H$ e $\lambda \in \mathbb{C}$, satisfaz as seguintes propriedades:

- (1) $(\lambda u + v, w) = \lambda(u, w) + (v, w)$,
- (2) $(u, v) = \overline{(v, u)}$,
- (3) $(u, u) \geq 0$ e $(u, u) = 0$ se, e somente se, $u = 0$.

Quando H for completo em relação à *norma induzida* pelo produto interno, dada por

$$\|u\| := (u, u)^{1/2}, \quad \forall u \in H,$$

dizemos que o par $(H, (\cdot, \cdot))$ é um *espaço de Hilbert complexo*.

Observação 1.1. Seja $(H, (\cdot, \cdot))$ um espaço de Hilbert complexo. Podemos considerar H como um *espaço de Hilbert real* ao tratá-lo como um espaço vetorial sobre \mathbb{R} , munido com

o produto interno real (bilinear, simétrico e definido positivo) dado por

$$(u, v)_{\mathbb{R}} := \operatorname{Re}(u, v), \quad \forall u, v \in H.$$

A norma induzida por este produto interno coincide com a norma original do espaço complexo, ou seja,

$$\|u\|^2 = (u, u) = (u, u)_{\mathbb{R}}.$$

Consequentemente, propriedades que dependem da norma, como a completude, se preservam ao passar da estrutura complexa para a real.

No que segue, H denotará um espaço de Hilbert complexo com produto interno (\cdot, \cdot) .

Definição 1.2. Seja $A : D(A) \subset H \rightarrow H$ um operador linear. Dizemos que A é:

- (a) *Simétrico* se $(Au, v) = (u, Av)$ para todo $u, v \in D(A)$.
- (b) *Dissipativo* se $\operatorname{Re}(Au, u) \leq 0$ para todo $u \in D(A)$.
- (c) *Fechado* se seu gráfico,

$$\operatorname{Graf}(A) := \{(u, Au) \in H \times H; u \in D(A)\},$$

é um subespaço fechado de $H \times H$.

- (d) *Densamente definido* se seu domínio $D(A)$ é denso em H .
- (e) Se A é densamente definido, o *operador adjunto* de A , denotado por A^* , é definido por

$$\begin{cases} D(A^*) := \{w \in H; \exists v \in H, (Au, w) = (u, v), \text{ para todo } u \in D(A)\} \\ A^*w := v, \quad \text{para todo } w \in D(A^*). \end{cases}$$

Dizemos que A é *auto-adjunto* quando $A^* = A$ e *anti-adjunto* se $A^* = -A$.

Observação 1.2. Se $A : D(A) \subset H \rightarrow H$ é um operador linear fechado, então $D(A)$ é um espaço de Hilbert complexo com o produto interno

$$(u, v)_{D(A)} := (u, v) + (Au, Av), \quad \forall u, v \in D(A), \quad (1.1)$$

cuja norma induzida é

$$\|u\|_{D(A)} := \left(\|u\|^2 + \|Au\|^2 \right)^{1/2}, \quad \forall u \in D(A). \quad (1.2)$$

Doravante, $D(A)$ será sempre considerado com essa estrutura de espaço de Hilbert.

O operador adjunto possui diversas propriedades, entre as quais destacamos:

Lema 1.1. *Seja $A : D(A) \subset H \rightarrow H$ um operador linear densamente definido. Então*

- (a) A^* é linear e fechado;
- (b) $R(A)^\perp = \ker(A^*)$;
- (c) $(\lambda A)^* = \bar{\lambda} A^*$ e $(A + B)^* = A^* + B^*$, onde $\lambda \in \mathbb{C}$ e $B \in \mathcal{L}(H)$;
- (d) Se A é injetivo e $R(A)$ denso em H , então A^* é invertível e $(A^*)^{-1} = (A^{-1})^*$;
- (e) Se A é fechado e dissipativo, com A^* também dissipativo, então $R(I - A) = H$;
- (f) Se A é fechado, então A^* é densamente definido.

Demonstração. As demonstrações das propriedades (a)-(d) podem ser encontradas em [27, Proposição 1.6 e Teorema 1.8]. Para provar (e), observe que $I - A$ é densamente definido e portanto, de acordo com (b), temos

$$R(I - A)^\perp = \ker((I - A)^*) = \{u \in D(A^*) : A^*u = u\}.$$

Como A^* é dissipativo, o conjunto acima contém apenas o vetor nulo, pois

$$\forall u \in \ker((I - A)^*) \Rightarrow \|u\|^2 = (u, u) = \operatorname{Re}(u, u) = \operatorname{Re}(A^*u, u) \leq 0 \Rightarrow u = 0.$$

Assim, pelo Teorema da Soma Direta em espaços de Hilbert [6, Teorema 5.2.5], obtemos

$$H = \overline{R(I - A)}.$$

Para concluir a prova, basta mostrar que $R(I - A)$ é fechado. Para isso, seja $(u_n) \subset D(A)$ uma sequência e $v \in H$ tal que $v_n = u_n - Au_n \rightarrow v$. Pela dissipatividade de A , obtém-se

$$\begin{aligned} \|v_n - v_m\|^2 &= \|(u_n - u_m) - A(u_n - u_m)\|^2 \\ &= \|u_n - u_m\|^2 - 2\operatorname{Re}(A(u_n - u_m), u_n - u_m) + \|A(u_n - u_m)\|^2 \\ &\geq \|u_n - u_m\|^2 + \|A(u_n - u_m)\|^2 \\ &\geq \|u_n - u_m\|^2. \end{aligned}$$

Consequentemente,

$$\|u_n - u_m\| \leq \|v_n - v_m\| \rightarrow 0 \quad \text{quando } n, m \rightarrow \infty,$$

o que mostra que (u_n) é uma sequência de Cauchy em H e, portanto, converge para algum $u \in H$. Logo,

$$u_n \rightarrow u \quad \text{e} \quad Au_n = u_n - v_n \rightarrow u - v.$$

Por fim, como A é fechado, isso implica que $u \in D(A)$ e $u - v = Au$, ou seja, $v \in R(I - A)$, concluindo a demonstração de (e).

Para justificar (f), suponhamos, por contradição, que $D(A^*)$ não seja denso em H . Nesse caso, pelo Teorema da Soma Direta, $D(A^*)^\perp$ é não trivial, ou seja, existe um vetor $a \in H$ não nulo tal que

$$(a, v) = 0, \quad \forall v \in D(A^*). \quad (1.3)$$

Como A é um operador linear e fechado, seu gráfico é um subespaço fechado de $H \times H$. Além disso, o ponto $(0, a)$ não pertence a $\text{Graf}(A)$, pois $a \neq 0$. Assim, pelo Teorema de Separação Geométrica de Hahn-Banach em espaços complexos [25, Teorema 3.5], existe um funcional $\varphi \in \mathcal{L}(H \times H, \mathbb{C})$ tal que

$$\varphi(0, a) \neq 0 \quad \text{e} \quad \varphi(u, Au) = 0, \quad \forall u \in D(A). \quad (1.4)$$

Por sua vez, pelo Teorema da Representação de Riesz [6, Teorema 5.5.2], tal funcional φ pode ser expresso por meio de dois vetores $v_1, v_2 \in H$ como

$$\varphi(x, y) = \varphi(x, 0) + \varphi(0, y) = (x, v_1) - (y, v_2), \quad \forall x, y \in H.$$

Logo, (1.4) equivale a

$$(a, v_2) \neq 0 \quad \text{e} \quad (Au, v_2) = (u, v_1), \quad \forall u \in D(A).$$

A segunda relação implica, pela definição do operador adjunto, que $v_2 \in D(A^*)$ e, assim, por (1.3), obtemos $(a, v_2) = 0$, o que é uma contradição. \square

Em virtude do item (c) da proposição anterior, é imediato concluir que, caso iA seja auto-adjunto, A é anti-adjunto, e vice-versa. O próximo resultado oferece condições suficientes para que um operador simétrico seja auto-adjunto.

Lema 1.2 [27, Proposição 3.11]. *Seja $A : D(A) \subset H \rightarrow H$ um operador linear simétrico, onde H é um espaço de Hilbert complexo. Se existe $\lambda \in \mathbb{C}$ tal que $R(A - \lambda I) = H$ e que $R(A - \bar{\lambda}I)$ seja denso em H , então A é auto-adjunto.*

Um caso particular relevante da teoria de operadores adjuntos ocorre quando se consideram operadores lineares limitados definidos em todo o espaço H . De acordo com [24, Teoremas 6.1 e 6.10], para todo operador $S \in \mathcal{L}(H)$ existe um único operador linear e limitado $S^* : H \rightarrow H$, denominado operador adjunto de S , tal que

$$(Su, v) = (u, S^*v), \quad \forall u, v \in H \quad \text{e} \quad \|S^*\| = \|S\|. \quad (1.5)$$

Como consequência imediata da igualdade de normas entre um operador e seu adjunto, obtemos o seguinte critério de convergência:

$$S_n \rightarrow S \text{ em } \mathcal{L}(H) \quad \text{se, e somente se,} \quad S_n^* \rightarrow S^* \text{ em } \mathcal{L}(H). \quad (1.6)$$

Dentre os operadores lineares limitados, destacam-se os que preservam a norma pontualmente e o produto interno, conhecidos como *isometrias*. Dentro dessa classe, os operadores unitários têm uma importância particular. Um operador $S \in \mathcal{L}(H)$ é chamado *unitário* se satisfaz a condição

$$S^*S = SS^* = I.$$

Em virtude dessa definição, todo operador unitário é, por conseguinte, invertível e seu inverso coincide com o adjunto. Além disso, são isometrias, como pode ser verificado pela relação

$$(Su, Sv) = (u, S^*Sv) = (u, v), \quad \forall u, v \in H.$$

Desta forma, a norma de um operador unitário é 1. Adicionalmente, toda isometria linear e sobrejetiva é um operador unitário, conforme demonstrado em [24, Teorema 6.30].

1.2 Espaços funcionais

Nesta seção, apresentamos os espaços de funções que serão utilizados durante este trabalho. Daqui em diante, assumiremos que $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ ($N \geq 1$) é um domínio limitado com fronteira suave ou $\Omega = \mathbb{R}^N$, e que $V : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ é uma função, chamada de *peso*, que satisfaz as seguintes condições:

V1 V é contínua;

V2 V é limitada inferiormente, com $\inf_{\Omega} V =: V_0 > 0$.

Nessas condições, podemos concluir a partir de [4, Corolários 4.9 e 4.11] que a aplicação

$$\mu(E) := \int_E V dx, \quad \text{para todo conjunto Lebesgue mensurável } E \subset \Omega, \quad (1.7)$$

define uma medida absolutamente contínua com respeito à medida de Lebesgue. Além disso, a continuidade de V garante que essa medida atribui valor finito a todo conjunto compacto contido em Ω . Como é possível cobrir Ω por uma sequência crescente de conjuntos compactos, conclui-se que a medida μ é σ -finita.

A partir da medida μ , para cada $1 \leq p < \infty$, definimos o *espaço de Lebesgue com peso* $L^p(\Omega, V)$ como sendo o espaço de Lebesgue $L^p(\Omega, \mu)$ sobre o corpo dos números complexos. De forma precisa, temos que, a menos de uma identificação de classes de equivalência,

$$L^p(\Omega, V) := \left\{ u : \Omega \rightarrow \mathbb{C}; u \text{ é mensurável e } \int_{\Omega} |u|^p V dx < \infty \right\}.$$

Segue de [6, Teorema 1.2.3] que $L^p(\Omega, V)$ é um espaço de Banach quando equipado com a norma

$$\|u\|_{L^p(\Omega, V)} := \left(\int_{\Omega} |u|^p V dx \right)^{1/p}.$$

No caso $p = 2$, a norma é induzida pelo produto interno

$$(u, v)_{L^2(\Omega, V)} := \int_{\Omega} u \bar{v} V dx,$$

o que torna $L^2(\Omega, V)$ um espaço de Hilbert complexo. Além disso, a hipótese **V2** implica que, para todo $p \geq 1$,

$$L^p(\Omega, V) \hookrightarrow L^p(\Omega). \quad (1.8)$$

A fim de caracterizar o dual topológico de $L^p(\Omega, V)$, é conveniente recordar um resultado clássico da análise funcional [6, Teorema 4.1.2], [3, Teorema 9.42], que fornece uma descrição explícita do dual dos espaços de Lebesgue.

Lema 1.3. *Sejam $1 < p < \infty$ e $(\Omega, \mathcal{A}, \mu)$ um espaço de medida. Então a correspondência $u \mapsto T_u$ estabelece um isomorfismo isométrico entre $L^p(\Omega, \mu)$ e*

$$(L^p(\Omega, \mu))' := \left\{ f : L^p(\Omega, \mu) \rightarrow \mathbb{C}; f \text{ é } \mathbb{C}\text{-linear e contínuo} \right\},$$

em que a relação de dualidade é dada por

$$T_u(v) := \int_{\Omega} uv d\mu, \quad \forall v \in L^p(\Omega, \mu), u \in L^{p'}(\Omega, \mu).$$

Neste caso, escrevemos

$$L^{p'}(\Omega, \mu) \cong (L^p(\Omega, \mu))'.$$

Observação 1.3. Para $u \in L^{p'}(\Omega, \mu)$, o funcional $T_u(\cdot)$ é contínuo e \mathbb{C} -linear, representando o elemento canônico do dual topológico $(L^p(\Omega, \mu))'$ associado a u . Convém notar, entretanto, que o funcional

$$v \in L^p(\Omega, \mu) \longmapsto \int_{\Omega} u \bar{v} d\mu,$$

é contínuo, mas não \mathbb{C} -linear, e, portanto, não é um elemento de $(L^p(\Omega, \mu))'$.

Aplicando o lema anterior à medida μ definida em (1.7), ou seja, $d\mu = V dx$, e denotando o produto de dualidade $T_u(v)$ por $\langle u, v \rangle_{L^{p'}, L^p, V}$, obtemos o seguinte resultado:

Corolário 1.1. *O dual topológico de $L^p(\Omega, V)$, com $p \in (1, \infty)$, é isometricamente isomorfo a $L^{p'}(\Omega, V)$, ou seja,*

$$L^{p'}(\Omega, V) \cong (L^p(\Omega, V))',$$

onde o produto de dualidade é dado por

$$\langle u, v \rangle_{L^{p'}, L^p, V} := \int_{\Omega} uv V dx, \quad \forall u \in L^{p'}(\Omega, V), v \in L^p(\Omega, V). \quad (1.9)$$

A seguir, introduzimos alguns espaços de Sobolev com peso, os quais constituem um

caso particular da teoria desenvolvida por Kufner e Opic [19]. Começamos introduzindo a noção de derivada parcial fraca.

Definição 1.3. Dizemos que $v_k \in L^1_{\text{loc}}(\Omega)$ é a k -ésima derivada parcial fraca de primeira ordem da função $u \in L^1_{\text{loc}}(\Omega)$, se

$$\int_{\Omega} u \partial_k \varphi \, dx = - \int_{\Omega} v_k \varphi \, dx, \quad \forall \varphi \in C_0^\infty(\Omega). \quad (1.10)$$

Neste caso, escrevemos $v_k = \partial_k u$. Caso u possua todas as derivadas parciais fracas de primeira ordem, definimos o gradiente de u por $\nabla u := (\partial_1 u, \dots, \partial_N u)$.

A partir dessa noção de derivada, definimos o *espaço de Sobolev com peso*

$$H^1(\Omega, V) := \left\{ u \in L^2(\Omega, V); \partial_1 u, \dots, \partial_N u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

Dado que o peso V satisfaz a condição **V2**, segue de [19, Teorema 1.11] que $H^1(\Omega, V)$ é um espaço de Hilbert complexo, munido do produto interno

$$(u, v)_{H^1(\Omega, V)} := \int_{\Omega} (\nabla u \cdot \nabla \bar{v} + u \bar{v} V) \, dx,$$

cuja norma induzida é dada por

$$\|u\|_{H^1(\Omega, V)} := \left(\|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 + \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \right)^{1/2},$$

onde

$$\|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 := \int_{\Omega} |\nabla u|^2 \, dx.$$

Além disso, como $H^1(\Omega, V)$ pode ser identificado isometricamente com um subespaço fechado de $(L^2(\Omega))^N \times L^2(\Omega, V)$, que é separável, segue que $H^1(\Omega, V)$ também é separável. Definimos também o espaço

$$H_0^1(\Omega, V) := \overline{C_0^\infty(\Omega)}^{\|\cdot\|_{H^1(\Omega, V)}},$$

o qual é subespaço fechado e separável de $H^1(\Omega, V)$. Como consequência de (1.8), temos

$$H^1(\Omega, V) \hookrightarrow H^1(\Omega) \quad \text{e} \quad H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H_0^1(\Omega). \quad (1.11)$$

Por último, consideramos o espaço

$$H^{-1}(\Omega, V) := \left\{ f : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{C}; f \text{ é linear e contínua} \right\},$$

o qual é munido da norma

$$\|f\|_{H^{-1}(\Omega, V)} := \sup \left\{ |\langle f, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}|; v \in H_0^1(\Omega, V), \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 1 \right\}.$$

Com essa norma, $H^{-1}(\Omega, V)$ é um espaço de Banach complexo e, além disso, é Hilbert. De fato, pelo Teorema da Representação de Riesz, para cada funcional $f \in H^{-1}(\Omega, V)$, existe uma única função $\varphi_f \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que

$$\|f\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|\varphi_f\|_{H^1(\Omega, V)}, \quad (1.12)$$

$$\langle f, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = (v, \varphi_f)_{H^1(\Omega, V)}, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V). \quad (1.13)$$

Com isso, a aplicação

$$(f, g)_{H^{-1}(\Omega, V)} := (\varphi_g, \varphi_f)_{H^1(\Omega, V)}, \quad \forall f, g \in H^{-1}(\Omega, V), \quad (1.14)$$

define um produto interno em $H^{-1}(\Omega, V)$, que induz a norma $\|\cdot\|_{H^{-1}(\Omega, V)}$, uma vez que

$$\|f\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 = \|\varphi_f\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = (f, f)_{H^{-1}(\Omega, V)}.$$

Finalmente, usando a notação introduzida acima, podemos identificar $L^2(\Omega, V)$ como um subespaço de $H^{-1}(\Omega, V)$. De fato, por resultados clássicos da análise funcional, a imersão contínua $H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^2(\Omega, V)$ e o Corolário 1.1 implicam que

$$L^2(\Omega, V) \cong (L^2(\Omega, V))' \hookrightarrow (H_0^1(\Omega, V))' = H^{-1}(\Omega, V),$$

onde o produto de dualidade é dado por

$$\langle u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} := \int_{\Omega} uv \, V \, dx, \quad \forall u \in L^2(\Omega, V), v \in H_0^1(\Omega, V). \quad (1.15)$$

Assim,

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^2(\Omega, V) \hookrightarrow H^{-1}(\Omega, V), \quad (1.16)$$

e, a partir de (1.15) e da desigualdade de Hölder, segue-se que

$$\|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \|u\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u \in L^2(\Omega, V). \quad (1.17)$$

De forma mais geral, suponha que tenhamos a imersão contínua

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^p(\Omega, V), \quad \text{para algum } p \in (1, \infty).$$

Então

$$L^{p'}(\Omega, V) \hookrightarrow H^{-1}(\Omega, V), \quad (1.18)$$

onde o produto de dualidade é dado por

$$\langle u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} := \langle u, v \rangle_{L^{p'}, L^p, V} = \int_{\Omega} uv \, V \, dx, \quad \forall u \in L^{p'}(\Omega, V), v \in H_0^1(\Omega, V). \quad (1.19)$$

1.3 Operador laplaciano com peso

Nesta seção, o operador laplaciano com peso, denotado por ${}_v\Delta$, é apresentado sob duas perspectivas. A primeira o define como um operador linear que associa a cada elemento de um subespaço de $L^2(\Omega, V)$ uma função no mesmo espaço, isto é, ${}_v\Delta u \in L^2(\Omega, V)$. A segunda perspectiva considera ${}_v\Delta u$ como um elemento do espaço dual $H^{-1}(\Omega, V)$, ou seja, como um funcional linear e contínuo. Para tanto, iniciamos relembrando a seguinte noção de laplaciano.

Definição 1.4. Sejam $u, v \in L^1_{\text{loc}}(\Omega)$. Dizemos que v é o *laplaciano* de u , e o denotamos por Δu , se

$$\int_{\Omega} v\varphi \, dx = \int_{\Omega} u\Delta\varphi \, dx, \quad \forall \varphi \in C_0^\infty(\Omega). \quad (1.20)$$

Definição 1.5. O *operador laplaciano com peso* ${}_v\Delta$ em $L^2(\Omega, V)$ é o operador linear definido por

$$\begin{cases} {}_v\Delta : D({}_v\Delta) \subset L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V) \\ D({}_v\Delta) := \{u \in H_0^1(\Omega, V); \Delta u \in L^2(\Omega, 1/V)\} \\ {}_v\Delta u := \frac{\Delta u}{V}, \quad \text{para todo } u \in D({}_v\Delta). \end{cases} \quad (1.21)$$

Observação 1.4. O operador ${}_v\Delta$ de fato assume valores em $L^2(\Omega, V)$, pois

$$\|{}_v\Delta u\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\Delta u\|_{L^2(\Omega, 1/V)} < \infty, \quad \forall u \in D({}_v\Delta).$$

A seguir apresentaremos duas propriedades que nos permitirão mostrar que o operador ${}_v\Delta$ é simétrico e auto-adjunto.

Lema 1.4. Para cada $u \in D({}_v\Delta)$ tem-se

$$\int_{\Omega} \Delta uv \, dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V). \quad (1.22)$$

Consequentemente, ${}_v\Delta$ é simétrico.

Demonstração. Suponha inicialmente que $v \in C_0^\infty(\Omega)$. Então, pelas definições (1.20) e (1.10), obtemos

$$\int_{\Omega} \Delta uv \, dx = \int_{\Omega} u\Delta v \, dx = \sum_{k=1}^N \int_{\Omega} u \partial_k(\partial_k v) \, dx = - \sum_{k=1}^N \int_{\Omega} \partial_k u \partial_k v \, dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx.$$

Suponha agora que $v \in H_0^1(\Omega, V)$ e, por densidade, considere uma sequência $(v_n) \subset C_0^\infty(\Omega)$ tal que

$$v_n \rightarrow v \quad \text{em } L^2(\Omega, V) \quad \text{e} \quad \nabla v_n \rightarrow \nabla v \quad \text{em } L^2(\Omega)^N. \quad (1.23)$$

Aplicando o caso anterior a cada v_n , temos

$$\int_{\Omega} \Delta u v_n dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v_n dx, \quad \forall n \in \mathbb{N}. \quad (1.24)$$

Por outra parte, a desigualdade de Hölder e os limites (1.23) garantem que

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} \Delta u v_n dx - \int_{\Omega} \Delta u v dx \right| &\leq \|\Delta u\|_{L^2(\Omega, 1/V)} \|v_n - v\|_{L^2(\Omega, V)} \rightarrow 0, \\ \left| \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v_n dx - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v dx \right| &\leq \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)} \|\nabla v_n - \nabla v\|_{L^2(\Omega)} \rightarrow 0. \end{aligned}$$

Dessa forma, ao passar ao limite em (1.24) quando $n \rightarrow \infty$, obtemos que u e v satisfazem (1.22). Finalmente, a identidade (1.22) permite escrever

$$({}_v\Delta u, v)_{L^2(\Omega, V)} = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \bar{v} dx = (u, {}_v\Delta v)_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u, v \in D({}_v\Delta),$$

o que mostra que ${}_v\Delta$ é simétrico. \square

Lema 1.5. *Para cada $\psi \in H^{-1}(\Omega, V)$ e $\lambda \in \mathbb{C}$ com $\operatorname{Re}(\lambda) \geq 1$, existe $u \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que*

$$\langle \psi, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \int_{\Omega} (\nabla u \cdot \nabla v + \lambda u v V) dx, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Demonstração. Considere a forma sesquilinear

$$a(u, v) = \int_{\Omega} (\nabla u \cdot \nabla \bar{v} + \lambda u \bar{v} V) dx, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V),$$

a qual é contínua e coerciva, pois

$$|a(u, v)| \leq (1 + |\lambda|) \|u\|_{H^1(\Omega, V)} \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \quad \text{e} \quad |a(u, u)| \geq \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^2.$$

Assim, pelo Lema de Lax–Milgram [5, Teorema 3.2], existe $w \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que

$$\langle \psi, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = a(v, w), \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Portanto, basta tomar $u = \bar{w}$. \square

Teorema 1.1. *O operador ${}_v\Delta$ é auto-adjunto.*

Demonstração. Seja λ um número complexo com $\operatorname{Re}(\lambda) \geq 1$. Dado qualquer $f \in L^2(\Omega, V)$, o Lema 1.5 garante a existência de uma função $u \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que

$$- \int_{\Omega} f v V dx =: \langle \psi, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \int_{\Omega} (\nabla u \cdot \nabla v + \lambda u v V) dx, \quad \forall v \in C_0^\infty(\Omega).$$

Assim,

$$\int_{\Omega} (f + \lambda u) V v \, dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_{\Omega} u \Delta v \, dx, \quad \forall v \in C_0^\infty(\Omega).$$

Isso implica que o laplaciano da função u existe e que

$$\Delta u = (f + \lambda u) V \in L^2(\Omega, 1/V).$$

Consequentemente, $u \in D({}_v\Delta)$ e satisfaz $({}_v\Delta - \lambda I)u = f$, o que implica $f \in R({}_v\Delta - \lambda I)$. De modo análogo, ao substituir λ por seu conjugado, obtemos novamente $f \in R({}_v\Delta - \bar{\lambda}I)$. Como f foi arbitrário, concluímos que

$$R({}_v\Delta - \lambda I) = R({}_v\Delta - \bar{\lambda}I) = L^2(\Omega, V).$$

Por fim, como ${}_v\Delta$ é simétrico, segue do Lema 1.2 que ${}_v\Delta$ é auto-adjunto. \square

Definiremos a seguir o operador laplaciano com peso no espaço $H^{-1}(\Omega, V)$. Para isso, observe que o Lema 1.4 nos permite interpretar ${}_v\Delta u$ como um funcional linear e contínuo, isto é, como um elemento de $H^{-1}(\Omega, V)$. De fato, seja $u \in D({}_v\Delta)$ e, note que, por definição, ${}_v\Delta u \in L^2(\Omega, V)$. Então, pelas identidades (1.15) e (1.22),

$$\langle {}_v\Delta u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \int_{\Omega} {}_v\Delta u v \, V \, dx = \int_{\Omega} \Delta u v \, dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx,$$

para todo $v \in H_0^1(\Omega, V)$. Observe-se que a expressão no lado direito da igualdade acima permanece bem definida mesmo quando u esteja em $H_0^1(\Omega, V)$. Tal fato motiva o a seguinte definição:

Definição 1.6. Seja $u \in H_0^1(\Omega, V)$. O *laplaciano com peso* da função u é o funcional ${}_v\Delta u : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{C}$ definido por

$$\langle {}_v\Delta u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} := - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V). \quad (1.25)$$

Claramente, ${}_v\Delta u$ define um funcional linear e contínuo, ou seja, ${}_v\Delta u \in H^{-1}(\Omega, V)$. Além disso, ao aplicar a desigualdade de Hölder em (1.25), obtemos

$$\|{}_v\Delta u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}, \quad \forall u \in H_0^1(\Omega, V). \quad (1.26)$$

Consequentemente, fica bem definido o operador linear

$$\begin{cases} D({}_v\Delta) := H_0^1(\Omega, V) \subset H^{-1}(\Omega, V) \\ {}_v\Delta : D({}_v\Delta) \rightarrow H^{-1}(\Omega, V) \\ {}_v\Delta(u) := {}_v\Delta u, \quad \text{para todo } u \in D({}_v\Delta). \end{cases} \quad (1.27)$$

Lema 1.6. Para quaisquer $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$, tem-se

$$({}_v\Delta u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)} = (u, {}_v\Delta v)_{H^{-1}(\Omega, V)} = (u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)} - (u, v)_{L^2(\Omega, V)}, \quad (1.28)$$

$$\|{}_v\Delta u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 = \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 - \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2. \quad (1.29)$$

Em particular, ${}_v\Delta$ é simétrico.

Demonstração. Somando e subtraindo a função u na primeira componente, temos

$$({}_v\Delta u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)} = ({}_v\Delta u - u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)} + (u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)}.$$

Logo, ao aplicar a definição do produto interno (1.14), obtemos

$$({}_v\Delta u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)} = (\varphi_v, \varphi_{{}_v\Delta u - u})_{H^1(\Omega, V)} + (u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)}. \quad (1.30)$$

Pelos mesmos argumentos, também se tem

$$(u, {}_v\Delta v)_{H^{-1}(\Omega, V)} = (\varphi_{{}_v\Delta v - v}, \varphi_u)_{H^1(\Omega, V)} + (u, v)_{H^{-1}(\Omega, V)}. \quad (1.31)$$

Observe agora que, de acordo com (1.13), para todo $w \in H_0^1(\Omega, V)$, tem-se

$$\begin{aligned} (w, \varphi_{{}_v\Delta u - u})_{H^1(\Omega, V)} &= \langle {}_v\Delta u - u, w \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= - \int_{\Omega} (\nabla u \cdot \nabla w + uwV) \, dx \\ &= (w, -\bar{u})_{H^1(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Isso nos permite concluir que $\varphi_{{}_v\Delta u - u} = -\bar{u}$. De modo análogo, obtém-se $\varphi_{{}_v\Delta v - v} = -\bar{v}$. Consequentemente,

$$\begin{aligned} (\varphi_v, \varphi_{{}_v\Delta u - u})_{H^1(\Omega, V)} &= (\varphi_v, -\bar{u})_{H^1(\Omega, V)} \\ &= -\overline{(\bar{u}, \varphi_v)}_{H^1(\Omega, V)} \\ &= -\langle v, \bar{u} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= -(u, v)_{L^2(\Omega, V)} \end{aligned}$$

e

$$\begin{aligned} (\varphi_{{}_v\Delta v - v}, \varphi_u)_{H^1(\Omega, V)} &= -(\bar{v}, \varphi_u)_{H^1} \\ &= -\langle u, \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= -(u, v)_{L^2(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Por fim, combinando essas expressões com (1.30) e (1.31), obtemos (1.28).

Para demonstrar (1.29), note que, pelos cálculos acima, temos em particular

$$(\varphi_{{}_v\Delta u - u}, \varphi_u)_{H^1(\Omega, V)} = -\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2.$$

Assim,

$$\begin{aligned}
\|{}_v\Delta u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 &= \|u + ({}_v\Delta u - u)\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 \\
&= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 + 2\operatorname{Re}(u, {}_v\Delta u - u)_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|{}_v\Delta u - u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 \\
&= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 + 2\operatorname{Re}(\varphi_{{}_v\Delta u - u}, \varphi_u)_{H^1(\Omega, V)} + \|\varphi_{{}_v\Delta u - u}\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \\
&= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 - 2\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|\bar{u}\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \\
&= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 - 2\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \\
&= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 - \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2,
\end{aligned}$$

o que finaliza a demonstração. \square

Teorema 1.2. *O operador ${}_v\Delta$ é auto-adjunto.*

Demonstração. Pelo Lema 1.6 sabemos que ${}_v\Delta$ é simétrico. Por outro lado, fixado um número complexo λ com $\operatorname{Re}(\lambda) \geq 1$. Para qualquer funcional $\psi \in H^{-1}(\Omega, V)$, o Lema 1.5 garante a existência de uma função $u \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que, para todo $v \in H_0^1(\Omega, V)$,

$$\langle -\psi, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \int_{\Omega} (\nabla u \cdot \nabla v + \lambda uv) dx = \langle -{}_v\Delta u + \lambda u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}.$$

Isso implica que $\psi = ({}_v\Delta - \lambda I)u$ e, portanto, $\psi \in R({}_v\Delta - \lambda I)$. De forma análoga, obtém-se o mesmo resultado ao substituir λ por seu conjugado. Como ψ é arbitrário, concluímos que

$$R({}_v\Delta - \lambda I) = R({}_v\Delta - \bar{\lambda}I) = H^{-1}(\Omega, V).$$

Com isso, o Lema 1.2 implica que ${}_v\Delta$ é auto-adjunto. \square

Capítulo 2

Teoria de Semigrupo

A teoria de semigrupo constitui uma ferramenta poderosa e eficaz na resolução de equações de evolução, sendo aplicável a uma ampla classe de problemas de valor inicial e de valor de contorno, tanto lineares quando não lineares. Neste capítulo, abordamos essa teoria com ênfase em sua aplicação à equação de Schrödinger. Para leitura complementar, recomendamos as referências [9, 10, 14, 23, 29].

Ao longo deste capítulo, salvo indicação em contrário, assumiremos que H é um espaço de Hilbert complexo e A um operador linear definido em H com domínio $D(A)$.

2.1 Semigrupos e grupos de operadores limitados

Uma família $\{S(t)\}_{t \geq 0}$ de operadores lineares limitados em H é dita ser um C_0 -semigrupo de operadores limitados se satisfaz as seguintes propriedades:

- (1) $S(0) = I$;
- (2) $S(t + s) = S(t)S(s)$, para todo $t, s \geq 0$;
- (3) Para cada $u \in H$, $S(t)u \rightarrow u$ quando $t \rightarrow 0^+$.

Se, adicionalmente, $\|S(t)\| \leq 1$ para todo $t \geq 0$, o semigrupo é denominado de *contração*. O *gerador infinitesimal* do semigrupo $\{S(t)\}_{t \geq 0}$ é o operador $A : D(A) \rightarrow H$ definido por

$$D(A) := \left\{ u \in H; \lim_{h \rightarrow 0^+} \frac{S(h)u - u}{h} \text{ existe} \right\}$$

e

$$Au := \lim_{h \rightarrow 0^+} \frac{S(h)u - u}{h}, \quad u \in D(A).$$

Claramente, o gerador infinitesimal é único e linear.

Lema 2.1 [23, Corolário 2.3 e Teorema 2.4]. *Se A é o gerador infinitesimal do C_0 -semigrupo $\{S(t)\}_{t \geq 0}$, então, para todo $u \in H$,*

$$S(\cdot)u \in C([0, \infty), H).$$

Além disso, para todo $\varphi \in D(A)$, $u(t) = S(t)\varphi$ é a única solução do problema

$$\begin{cases} u \in C([0, \infty), D(A)) \cap C^1([0, \infty), H) \\ u'(t) = Au(t), \quad \text{para todo } t \geq 0 \\ u(0) = \varphi. \end{cases}$$

O teorema a seguir fornece condições suficientes e necessárias para que um operador linear seja o gerador infinitesimal de um semigrupo de contração. Antes de enunciá-lo, recordemos que o conjunto *resolvente* $\rho(A)$ de A é o conjunto de todos os números complexos λ para os quais o operador $\lambda I - A$ é invertível, e cujo inverso, o *operador resolvente* $R(\lambda, A) = (\lambda I - A)^{-1}$, é linear e limitado em H .

Teorema 2.1 (Hille-Yosida, [23, Teorema 3.1]). *Um operador linear A é o gerador infinitesimal de um C_0 -semigrupo de contração se, e somente se, satisfaz as seguintes condições:*

- (1) A é fechado;
- (2) A é densamente definido em H ;
- (3) O resolvente $\rho(A)$ contém a $(0, \infty)$ e para cada $\lambda > 0$, tem-se $\|R(\lambda, A)\| \leq 1/\lambda$.

Neste caso, o C_0 -semigrupo de contração gerado por A é dado por

$$S(t)u := \lim_{\lambda \rightarrow \infty} e^{tA_\lambda}u, \quad \forall u \in H,$$

onde A_λ é a aproximação de Yosida de A , ou seja,

$$A_\lambda := \lambda A R(\lambda, A) = \lambda^2 R(\lambda, A) - \lambda I.$$

Teorema 2.2 (Lumer-Phillips, [23, Teorema 4.3]). *Seja A um operador linear satisfazendo as seguintes condições:*

- (1) A é densamente definido em H ;
- (2) A é dissipativo;
- (3) Existe $\lambda > 0$ tal que $R(\lambda I - A) = H$.

Então, A é o gerador infinitesimal de um C_0 -semigrupo de contração em H .

Uma família $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$ de operadores lineares limitados em H é dita ser um C_0 -grupo de operadores limitados se satisfaz as seguintes propriedades:

- (1) $T(0) = I$;
- (2) $T(t+s) = T(t)T(s)$, para todo $t, s \in \mathbb{R}$;
- (3) Para cada $u \in H$, $T(t)u \rightarrow u$ quando $t \rightarrow 0$.

Se, adicionalmente, cada $T(t)$ for um operador unitário, então a família $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$ é chamada de *grupo de operadores unitários*. O *gerador infinitesimal* do grupo $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$ é o operador $A : D(A) \rightarrow H$ definido por

$$D(A) := \left\{ u \in H; \lim_{h \rightarrow 0} \frac{T(h)u - u}{h} \text{ existe} \right\}$$

e

$$Au := \lim_{h \rightarrow 0} \frac{T(h)u - u}{h}.$$

Evidentemente, o gerador infinitesimal é único e linear.

Observação 2.1. (i) Os axiomas (1) e (2) implicam que cada operador $T(t)$ é um isomorfismo topológico, com inverso dado por $T(t)^{-1} = T(-t)$.

(ii) De acordo com os resultados vistos na Seção 1.1, os elementos de um grupo de operadores unitários $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$ são, em particular, isometrias e portanto

$$\|T(t)\| = 1, \quad (T(t)u, T(t)v) = (u, v) \quad \text{e} \quad \|T(t)u\| = \|u\|, \quad \forall u, v \in H, t \in \mathbb{R}.$$

(iii) Pelas definições, fica claro que, se A é o gerador infinitesimal de um C_0 -grupo de operadores unitários, então as famílias $\{T(t)\}_{t \geq 0}$ e $\{T(-t)\}_{t \geq 0}$ são C_0 -semigrupos de contração, com geradores infinitesimais A e $-A$, respectivamente. Em particular, A é densamente definido e fechado.

Apresentamos a seguir as propriedades fundamentais de um C_0 -grupo de operadores unitários. Essas propriedades descrevem o comportamento contínuo e diferenciável das trajetórias geradas pelos operadores, além de garantir um resultado importante de convergência. Esses aspectos serão essenciais para o desenvolvimento teórico que se segue.

Lema 2.2. *Se A é o gerador de um C_0 -grupo de operadores unitários $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$, então*

(a) *Para cada $u \in H$, tem-se $T(\cdot)u \in C(\mathbb{R}, H)$.*

(b) *$T(t_n)u_n \rightarrow T(t)u$ sempre que $u_n \rightarrow u$ e $t_n \rightarrow t$.*

(c) *Para cada $u \in D(A)$,*

$$\begin{cases} T(\cdot)u \in C(\mathbb{R}, D(A)) \cap C^1(\mathbb{R}, H) \\ \frac{d}{dt}T(t)u = AT(t)u = T(t)Au, \quad \text{para todo } t \in \mathbb{R}. \end{cases} \quad (2.1)$$

Além disso, para todo $t \in \mathbb{R}$,

$$T(t)u - u = \int_0^t T(s)Au \, ds. \quad (2.2)$$

Demonstração. Para cada $t \in \mathbb{R}$ fixado, temos

$$\|T(t+h)u - T(t)u\| = \|T(t)(T(h)u - u)\| = \|T(h)u - u\| \rightarrow 0 \quad \text{quando } h \rightarrow 0,$$

o que mostra que $T(\cdot)u$ é contínua em t , provando (a). Por outro lado, pela continuidade de $T(\cdot)u$ e da convergência $u_n \rightarrow u$, segue que

$$\begin{aligned} \|T(t_n)u_n - T(t)u\| &\leq \|T(t_n)(u_n - u)\| + \|T(t_n)u - T(t)u\| \\ &= \|u_n - u\| + \|T(t_n)u - T(t)u\| \rightarrow 0, \end{aligned}$$

o que prova o item (b). Para demonstrar (c), fixemos $t \in \mathbb{R}$. Como $u \in D(A)$, segue da definição de gerador infinitesimal

$$\frac{T(h)u - u}{h} \rightarrow Au \quad \text{quando } h \rightarrow 0.$$

Assim, pela continuidade de $T(t)$,

$$\frac{T(h)(T(t)u) - T(t)u}{h} = T(t) \left(\frac{T(h)u - u}{h} \right) \rightarrow T(t)Au \quad \text{quando } h \rightarrow 0,$$

o que mostra que $T(t)u \in D(A)$ com

$$AT(t)u = T(t)Au.$$

Como consequência, $T(\cdot)u \in C(\mathbb{R}, D(A))$, pois as funções $T(\cdot)u$ e $T(\cdot)Au$ são contínuas. De fato, para qualquer sequência $t_n \rightarrow t$, tem-se

$$\begin{aligned} \|T(t_n)u - T(t)u\|_{D(A)}^2 &= \|T(t_n)u - T(t)u\|^2 + \|AT(t_n)u - AT(t)u\|^2 \\ &= \|T(t_n)u - T(t)u\|^2 + \|T(t_n)Au - T(t)Au\|^2 \rightarrow 0. \end{aligned}$$

Por outro lado, observando que

$$\frac{d}{dt}T(t)u = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{T(t+h)u - T(t)u}{h} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{T(h)(T(t)u) - T(t)u}{h} = T(t)Au,$$

concluimos que $T(\cdot)u \in C^1(\mathbb{R}, H)$, em virtude da continuidade de $T(\cdot)Au$. Finalmente, combinando o Teorema Fundamental do Cálculo A.3 com (2.1), obtemos (2.2). \square

Analogamente ao Teorema de Hille-Yosida, o Teorema de Stone, enunciado abaixo, estabelece condições necessárias e suficientes para que um operador linear seja o gerador infinitesimal de um grupo de operadores unitários.

Teorema 2.3 (Stone, [23, Teorema 10.8]). *Assuma que H é um espaço de Hilbert complexo e A um operador linear. Então A é o gerador infinitesimal de um C_0 -grupo de operadores unitários em H se, e somente se, iA é auto-adjunto.*

Demonstração. Suponha que A seja o gerador infinitesimal de um C_0 -grupo de operadores unitários $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$ em H . Em particular, A é densamente definido, fechado e $-A$ é o gerador infinitesimal do C_0 -semigrupo

$$\{T(-t)\}_{t \geq 0} = \{T^{-1}(t)\}_{t \geq 0} = \{T(t)^*\}_{t \geq 0}. \quad (2.3)$$

Afirmção 1. A^* é o gerador infinitesimal do C_0 -semigrupo (2.3).

Para verificar essa afirmação, aplicaremos o Teorema de Hille-Yosida para mostrar que A^* gera um C_0 -semigrupo e, em seguida, provaremos que tal semigrupo coincide com o descrito em (2.3). Inicialmente, pelo Lema 1.1-(a)-(f), sabe-se que A^* é um operador fechado e densamente definido. Por outro lado, uma vez que A é o gerador de um C_0 -semigrupo de contração, o Teorema de Hille-Yosida implica que, para todo $\lambda > 0$, o resolvente $R(\lambda, A)$ é um operador linear e limitado, com

$$\|R(\lambda, A)\| \leq \lambda^{-1}.$$

Como $R(\lambda, A)$ é densamente definido, injetivo e tem imagem, $D(A)$, densa em H , segue do Lema 1.1-(d) que $R(\lambda, A)^*$ é invertível e que

$$\left(R(\lambda, A)^*\right)^{-1} = \left(R(\lambda, A)^{-1}\right)^* = (\lambda I - A)^* = \lambda I - A^*.$$

Portanto, para todo $\lambda > 0$, o operador $\lambda I - A^*$ é invertível e

$$R(\lambda, A^*) = R(\lambda, A)^* \in \mathcal{L}(H).$$

Além disso, pela propriedade (1.5), temos

$$\|R(\lambda, A^*)\| = \|R(\lambda, A)^*\| = \|R(\lambda, A)\| \leq \lambda^{-1}.$$

Dessa forma, as hipóteses do Teorema de Hille-Yosida estão satisfeitas, o que implica que A^* é o gerador de um C_0 -semigrupo de contração, dado por

$$S(t)u = \lim_{\lambda \rightarrow \infty} e^{t(A^*)_\lambda} u, \quad \forall u \in H, \quad (2.4)$$

onde $(A^*)_\lambda$ é a aproximação de Yosida de A^* . Por outro lado, como A é o gerador infinitesimal do C_0 -semigrupo de contração $\{T(t)\}_{t \geq 0}$, podemos escrever

$$T(t)u = \lim_{\lambda \rightarrow \infty} e^{tA_\lambda} u, \quad \forall u \in H, \quad (2.5)$$

onde A_λ é a aproximação de Yosida de A . Se aplicamos a definição do operador exponencial juntamente com a propriedade (1.6), resulta

$$(e^{tA\lambda})^* = e^{t(A\lambda)^*}.$$

Ademais, a definição da aproximação de Yosida revela que

$$(A_\lambda)^* = (\lambda^2 R(\lambda, A) - \lambda I)^* = \lambda^2 R(\lambda, A)^* - \lambda I = \lambda^2 R(\lambda, A^*) - \lambda I = (A^*)_\lambda.$$

Combinando essas duas expressões, obtemos

$$(e^{tA\lambda})^* = e^{t(A^*)_\lambda}, \quad \text{para todo } t \in \mathbb{R} \text{ e } \lambda > 0.$$

Logo, pela definição do operador adjunto (1.5), temos

$$(e^{tA\lambda}u, v) = (u, e^{t(A^*)_\lambda}v), \quad \forall u, v \in H, \lambda > 0.$$

Passando ao limite quando $\lambda \rightarrow \infty$ e usando a continuidade do produto interno, junto com os limites (2.4) e (2.5), obtemos

$$(T(t)u, v) = (u, S(t)v), \quad \forall u, v \in H, t \in \mathbb{R}.$$

Assim, pela unicidade do operador adjunto, segue que $S(t) = T(t)^*$, mostrando que A^* é o gerador do semigrupo descrito em (2.3), provando a afirmação. ■

Para concluir a demonstração, observe que $-A$ e A^* são geradores infinitesimais do mesmo semigrupo. Portanto, pela unicidade do gerador, segue que $A^* = -A$, o que implica que iA é auto-adjunto (ver o item (c) do Lema 1.1).

Reciprocamente, suponhamos que iA seja auto-adjunto. Nesse caso, temos $A^* = -A$. Em particular, A é densamente definido, fechado, e, pela definição do adjunto,

$$-(A^*u, u) = (Au, u) = (u, A^*u) = -(u, Au), \quad \forall u \in D(A).$$

Consequentemente,

$$2\operatorname{Re}(Au, u) = (Au, u) + (u, Au) = 0 \quad \text{e} \quad 2\operatorname{Re}(A^*u, u) = (A^*u, u) + (u, A^*u) = 0,$$

ou seja,

$$\operatorname{Re}(Au, u) = \operatorname{Re}(A^*u, u) = 0, \quad \forall u \in D(A).$$

Dessa forma, os operadores A e $-A$, bem como seus adjuntos A^* e $(-A)^* = -A^*$, são dissipativos. Logo, o Lema 1.1-(e) garante que $R(I - (\pm A)) = H$. Portanto, tanto A quanto $-A$ satisfazem as hipóteses do Teorema de Lumer-Phillips, o que garante que são geradores infinitesimais de C_0 -semigrupos de contração, os quais denotamos por $\{S^+(t)\}_{t \geq 0}$ e $\{S^-(t)\}_{t \geq 0}$, respectivamente.

Afirmção 2. Para todo $s \geq 0$, tem-se $S^-(s)S^+(s) = S^+(s)S^-(s) = I$.

De fato, o caso $s = 0$ é trivial. Suponha então que $s > 0$ e seja $u \in D(A)$ arbitrário. Pelo Lema 2.1, a função $v(\cdot) = S^+(\cdot)u$ é continuamente diferenciável e satisfaz $v' = Av$. Definindo $w(t) = v(s - t)$ para todo $t \in [0, s]$, temos

$$w'(t) = -v'(s - t) = -Av(s - t) = -Aw(t), \quad \text{para todo } t \in [0, s].$$

Assim, w é solução do problema de Cauchy

$$\begin{cases} w'(t) = -Aw(t), & \text{para todo } t \in [0, s] \\ w(0) = S^+(s)u. \end{cases}$$

Como esse problema admite solução única, dada pelo semigrupo gerado por $-A$, segue

$$w(t) = S^-(t)S^+(s)u, \quad \text{para todo } t \in [0, s].$$

Em particular, tomando $t = s$, obtemos

$$S^-(s)S^+(s)u = w(s) = v(0) = u, \quad \forall u \in D(A).$$

Por fim, como $D(A)$ é denso em H , a identidade acima implica que $S^-(s)S^+(s) = I$. Um raciocínio análogo mostra que $S^+(s)S^-(s) = I$, o que conclui a prova da afirmação. ■

A seguir, nosso objetivo é mostrar que a família de operadores lineares limitados dados por

$$T(t) = \begin{cases} S^+(t), & \text{se } t \geq 0 \\ S^-(-t), & \text{se } t \leq 0 \end{cases}$$

é um C_0 -grupo de operadores unitários em H , tendo A como seu gerador infinitesimal. Para isso, começamos observando que $T(0) = I$. Para verificar a propriedade de grupo (2), note que os casos em que $t, s \geq 0$ e $t, s < 0$ são imediatos. Já no caso misto, quando $t \geq 0, s < 0$ e $t + s \geq 0$, aplicamos a Afirmção 2 para obter

$$T(t + s) = S^+(t + s) = S^+(t + s)S^+(-s)S^-(-s) = S^+(t)S^-(-s) = T(t)T(s).$$

Os demais casos mistos seguem por argumentos análogos. Quanto à continuidade do grupo no ponto zero, esta decorre diretamente da continuidade dos semigrupos S^+ e S^- em zero. De fato, para todo $u \in H$, temos

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow 0^+} \|T(t)u - u\| &= \lim_{t \rightarrow 0^+} \|S^+(t)u - u\| = 0, \\ \lim_{t \rightarrow 0^-} \|T(t)u - u\| &= \lim_{t \rightarrow 0^+} \|S^-(t)u - u\| = 0. \end{aligned}$$

Além disso, A é o gerador infinitesimal do C_0 -grupo $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$, como se pode verificar pelos limites unilaterais:

$$\begin{aligned} \lim_{h \rightarrow 0^+} \frac{T(h)u - u}{h} &= \lim_{h \rightarrow 0^+} \frac{S^+(h)u - u}{h} = Au, \\ \lim_{h \rightarrow 0^-} \frac{T(h)u - u}{h} &= - \lim_{h \rightarrow 0^+} \frac{S^-(h)u - u}{h} = -(-Au) = Au. \end{aligned}$$

Por fim, para mostrar que cada operador $T(t)$ é unitário, basta provar que é uma isometria sobrejetiva (veja a Seção 1.1). A sobrejetividade decorre diretamente da Afirmação 2. Já para provar que $T(t)$ é uma isometria, consideremos um vetor arbitrário $u \in D(A)$. Pelo Lema 2.2-(c) e pelo fato de A ser anti-adjunto, temos

$$\frac{d}{dt} \|T(t)u\|^2 = 2\operatorname{Re}((T(t)u)', T(t)u) = 2\operatorname{Re}(AT(t)u, T(t)u) = 0.$$

Isto implica que a função $\|T(\cdot)u\|$ é constante em \mathbb{R} , e assim

$$\|T(t)u\| = \|u\|, \quad \forall u \in D(A).$$

Finalmente, a densidade de $D(A)$ em H e a continuidade de $T(t)$, permitem estender essa igualdade para todo $u \in H$. Portanto, $T(t)$ é uma isometria. \square

Para concluir esta seção, consideremos o seguinte problema de valor inicial associado à equação de evolução abstrata linear homogênea de primeira ordem:

$$\begin{cases} u'(t) = Au(t), & \text{para todo } t \in \mathbb{R} \\ u(0) = \varphi. \end{cases} \quad (\text{LH})$$

Teorema 2.4 (Problema homogêneo). *Suponha que A seja o gerador infinitesimal de um C_0 -grupo de operadores unitários $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$. Então, para todo dado inicial $\varphi \in D(A)$, o problema (LH) possui uma única solução clássica*

$$u \in C(\mathbb{R}, D(A)) \cap C^1(\mathbb{R}, H),$$

que é dada pela expressão $u(t) = T(t)\varphi$. Além disso, para todo $t \in \mathbb{R}$,

$$\|u(t)\| = \|\varphi\| \quad e \quad \|u'(t)\| = \|A\varphi\|. \quad (2.6)$$

Em particular, u é lipschitziana, com

$$\|u(t) - u(s)\| \leq \|A\varphi\| |t - s|, \quad \forall t, s \in \mathbb{R}. \quad (2.7)$$

Demonstração. Sabemos pelo Lema 2.2-(c) que a função $u(t) = T(t)\varphi$ é uma solução do problema (LH). Para provar a unicidade, sejam u_1 e u_2 duas soluções do problema, e seja $w = u_1 - u_2$. Então

$$\begin{cases} w'(t) = Aw(t), & \text{para todo } t \in \mathbb{R} \\ w(0) = 0. \end{cases}$$

Pelo Teorema de Stone (Teorema 2.3), o operador A é anti-adjunto, o que implica que

$$\frac{d}{dt}\|w(t)\|^2 = 2\operatorname{Re}(w'(t), w(t)) = 2\operatorname{Re}(Aw(t), w(t)) = 0, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Isso mostra que a função $\|w(\cdot)\|$ é constante e, portanto, $\|w(t)\| = 0$ para todo $t \in \mathbb{R}$, e a unicidade segue. Por outro lado, (2.6) decorre do fato de que $T(t)$ é uma isometria e do Lema 2.2-(c), pois

$$\|u(t)\| = \|T(t)\varphi\| = \|\varphi\| \quad \text{e} \quad \|u'(t)\| = \|Au(t)\| = \|AT(t)\varphi\| = \|T(t)A\varphi\| = \|A\varphi\|.$$

Por fim, aplicando a Desigualdade do Valor Médio [13, Corolário 3.1], obtemos (2.7). \square

2.2 Equações lineares não homogêneas

Nesta seção, estudamos a equação de evolução linear não homogênea:

$$\begin{cases} u'(t) = Au(t) + f(t) \\ u(0) = \varphi, \end{cases} \quad (\text{LNH})$$

onde $I \subset \mathbb{R}$ é um intervalo aberto ao qual o ponto 0 é aderente, $f : \bar{I} \rightarrow H$ uma função, $\varphi \in H$ um dado inicial, e A um operador anti-adjunto no espaço de Hilbert complexo H , o qual, pelo Teorema 2.3, gera um C_0 -grupo de operadores unitários $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$.

Começamos estabelecendo a noção de três diferentes tipos de soluções que serão explorados ao longo dessa dissertação.

Definição 2.1. Dado $\varphi \in H$, uma função $u : I \rightarrow H$ é dita ser:

- (a) **Solução clássica** do problema (LNH) em I com dado inicial φ se

$$u \in C(\bar{I}, D(A)) \cap C^1(\bar{I}, H)$$

e satisfaz (LNH) para todo $t \in \bar{I}$.

- (b) **Solução forte** do problema (LNH) em I com dado inicial φ se

$$u \in L^\infty(I, D(A)) \cap W^{1,\infty}(I, H)$$

e satisfaz (LNH) para quase todo $t \in I$.

(c) **Solução generalizada** do problema (LNH) em I com dado inicial φ se

$$u(t) = T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)f(s)ds, \quad \forall t \in \bar{I}.$$

Observação 2.2. (i) A condição $u(0) = \varphi$ na definição (b) está bem posta, pois, pelo Corolário A.4, temos $W^{1,\infty}(I, H) \hookrightarrow C_b(\bar{I}, H)$, o que garante a continuidade de u .

(ii) Se I é limitado, então toda solução clássica é também solução forte.

(iii) Para $f \in L^1_{\text{loc}}(\bar{I}, H)$, a solução generalizada existe e é contínua, por ser a soma de duas funções contínuas, conforme estabelecido nos Lemas 2.2 e 2.3. Além disso, é limitada em qualquer subintervalo compacto $J \subset \bar{I}$, com

$$\|u(t)\| \leq \|\varphi\| + \|f\|_{L^1(J,H)}, \quad \text{para todo } t \in J, \text{ quando } J \ni 0.$$

No que segue, para simplificar a notação, assumiremos I fechado. Assim como ocorre nas equações diferenciais ordinárias, a solução generalizada corresponde à fórmula da variação dos parâmetros, também chamada fórmula de Duhamel, associada à equação (LNH). O próximo resultado estabelece que toda solução clássica é uma solução generalizada.

Teorema 2.5. *Sejam $f \in C(I, H)$ e $\varphi \in D(A)$. Então, toda solução clássica do problema (LNH) é também uma solução generalizada. Em particular, o problema admite, no máximo, uma solução clássica.*

Demonstração. Seja u solução clássica do problema (LNH) em I . Fixado $t \in I$, definimos a função

$$v(s) = T(t-s)u(s), \quad \text{para todo } s \in I.$$

Para cada $s \in I$,

$$\frac{v(s+h) - v(s)}{h} = T(t-s-h) \left(\frac{u(s+h) - u(s)}{h} - \frac{T(h) - I}{h} u(s) \right).$$

Aplicando o Lema 2.2-(b), que permite a passagem do limite tanto no parâmetro do grupo quando nos vetores aplicados, podemos tomar o limite quando $h \rightarrow 0$ nesta expressão, o que resulta em

$$v'(s) = T(t-s)(u'(s) - Au(s)) = T(t-s)f(s), \quad \forall s \in I.$$

Mas como $T(t-\cdot)f(\cdot) \in C(\bar{I}, H)$, o Teorema Fundamental do Cálculo A.3 implica

$$v(t) = v(0) + \int_0^t T(t-s)f(s)ds,$$

o que, por sua vez, leva à

$$u(t) = T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)f(s)ds, \quad \forall t \in I,$$

demonstrando que u é uma solução generalizada. Além disso, como o lado direito da expressão acima independe de u , a unicidade da solução clássica segue imediatamente. \square

Convém destacar que as soluções generalizadas não são, em geral, soluções clássicas, mesmo quando f é contínua. Para ilustrar esse caso temos o seguinte exemplo:

Exemplo 2.1. Suponha que $D(A)$ seja um subespaço próprio denso de H . Fixado $t_0 \in \mathbb{R}$ não nulo, como $T(t_0)$ é bijetiva, existe um vetor $u \in H$ tal que $T(t_0)u \notin D(A)$. Definamos então $f(t) := T(t)u$, que é claramente contínua. Assim, a solução generalizada do problema (LNH), com dado inicial $\varphi = 0$, é por definição,

$$u(t) = T(t)0 + \int_0^t T(t-s)T(s)uds = \int_0^t T(t)uds = tT(t)u, \quad \forall t \in \mathbb{R},$$

a qual não é uma solução clássica, pois, por hipótese temos $u(t_0) \notin D(A)$.

O exemplo anterior evidencia que a mera continuidade de f não basta para garantir a existência de uma solução clássica. Dessa maneira, é preciso impor condições adicionais sobre f para que uma solução generalizada possa, de fato, ser uma solução clássica. O principal desafio para estabelecer essa equivalência está em assegurar a regularidade da função

$$F(t) := \int_0^t T(t-s)f(s)ds = \int_0^t T(s)f(t-s)ds, \quad \text{para todo } t \in I. \quad (2.8)$$

Iniciamos nosso estudo sobre as propriedades da função F mostrando a sua continuidade.

Lema 2.3. *Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo qualquer. Se $f \in L^1_{\text{loc}}(I, H)$, então F é contínua.*

Demonstração. Fixado $t \in I$, para todo h suficientemente pequeno e com sinal apropriado, tal que $t+h \in I$, temos

$$F(t+h) - F(t) = (T(h) - I)F(t) + \int_t^{t+h} T(t+h-s)f(s)ds.$$

Assim,

$$\|F(t+h) - F(t)\| \leq \|(T(h) - I)F(t)\| + \left| \int_t^{t+h} \|f(s)\| ds \right| \rightarrow 0$$

quando $h \rightarrow 0$, o que garante a continuidade de F em t . \square

O lema a seguir caracteriza a continuidade de F' pela continuidade de AF . Antes disso, recordemos que o domínio $D(A)$ é considerado com a topologia induzida pela norma definida em (1.2). Deste modo, $F \in C(I, D(A))$ se, e somente se, $F, AF \in C(I, H)$.

Lema 2.4. *Assuma que $f \in C(I, H)$. Então as seguintes condições são equivalentes:*

(a) $F \in C^1(I, H)$;

(b) $F \in C(I, D(A))$.

Nesse caso, $F' = AF + f$.

Demonstração. Fixado $t \in I$, temos

$$\begin{aligned} \left(\frac{T(h) - I}{h}\right) F(t) &= \frac{F(t+h) - F(t)}{h} - \frac{1}{h} \int_0^h T(s) f(t) ds \\ &\quad - \frac{1}{h} \int_0^h T(s) [f(t+h-s) - f(t)] ds. \end{aligned}$$

Pela continuidade de f e o Teorema A.6, a segunda parcela do lado direito converge para $f(t)$ quando $h \rightarrow 0$. Quanto à terceira parcela, pela estimativa

$$\left\| \frac{1}{h} \int_0^h T(s) [f(t+h-s) - f(t)] ds \right\| \leq \sup_{\tau \in [t, t+h]} \|f(\tau) - f(t)\|,$$

segue que esta converge para zero quando $h \rightarrow 0$, devido à continuidade uniforme de f em subconjuntos compactos de I . Portanto,

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{T(h) - I}{h} F(t) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{F(t+h) - F(t)}{h} - f(t).$$

Assim, a existência da derivada $F'(t)$ equivale à existência de $AF(t)$, com

$$AF(t) = F'(t) - f(t).$$

Além disso, a continuidade de F' é equivalente à continuidade de AF , o que garante a equivalência entre os itens (a) e (b). \square

Teorema 2.6. *Assuma que $f \in C(I, H)$. Então, o problema (LNH) admite uma solução clássica para cada dado inicial $\varphi \in D(A)$ se, e somente se, $F \in C^1(I, H)$. Nesse caso, a solução generalizada é a única solução clássica.*

Demonstração. Suponha que u seja uma solução clássica do problema. Então, $u \in C^1(I, H)$ e, conforme o Teorema 2.5, pode ser escrita como

$$u(t) = T(t)\varphi + F(t), \quad \text{para todo } t \in I, \quad (2.9)$$

de modo que $F \in C^1(I, H)$, por ser a diferença de funções da mesma classe de regularidade. Reciprocamente, suponha que F seja de classe $C^1(I, H)$. Pelo Lema 2.4, segue que

$$F \in C(I, D(A)) \quad \text{e} \quad F' = AF + f. \quad (2.10)$$

Definindo u como em (2.9), segue do Lema 2.2 e de (2.10), que $u \in C(I, D(A)) \cap C^1(I, H)$, com $u(0) = \varphi$ e derivada

$$u' = AT(\cdot)\varphi + F' = AT(\cdot)\varphi + AF + f = Au + f \quad \text{em } I.$$

Isto mostra que o problema (LNH) admite uma solução clássica. Finalmente, a unicidade decorre do Teorema 2.5. \square

A primeira consequência do teorema anterior é o seguinte resultado: Caso se conheça a priori que a solução generalizada pertence a $C(I, D(A))$, então ela é necessariamente a única solução clássica do problema.

Corolário 2.1. *Assuma que $f \in C(I, H)$. Uma função $u \in C(I, D(A))$ é solução clássica do problema (LNH) com dado inicial $\varphi \in D(A)$ se, e somente se, é solução generalizada.*

Demonstração. Já sabemos que toda a solução clássica é, em particular, uma solução generalizada. Para demonstrar a recíproca, suponha que $u \in C(I, D(A))$ seja uma solução generalizada. Pelo Lema 2.2-(c), segue que

$$F = u - T(\cdot)\varphi \in C(I, D(A)).$$

Assim, pelo Lema 2.4, $F \in C^1(I, H)$. Dessa forma, o Teorema 2.6 garante que u coincide com a única solução clássica do problema (LNH). \square

Corolário 2.2. *Assuma que $f \in C(I, H) \cap L^1_{\text{loc}}(I, D(A))$. Então, para todo $\varphi \in D(A)$, o problema (LNH) admite uma única solução clássica.*

Demonstração. Como $f(s) \in D(A)$ para quase todo $s \in I$, o Lema 2.2-(c) garante que

$$T(t-s)f(s) \in D(A) \quad \text{e} \quad T(t-s)Af(s) = AT(t-s)f(s),$$

para quase todo $s \in I$ e todo $t \in I$. A integrabilidade de Af em intervalos compactos, combinada com o fato de que A é fechado, nos permite usar o Teorema A.4 para deduzir que

$$AF(t) = \int_0^t AT(t-s)f(s)ds = \int_0^t T(t-s)Af(s)ds, \quad \forall t \in I,$$

o que mostra que $AF(t)$ está bem definida em I e define uma função contínua (cf. Lema 2.3, considerando f como Af). Como F é contínua, conclui-se que $F \in C(I, D(A))$, e o restante da argumentação decorre diretamente do Lema 2.4 e do Teorema 2.6. \square

Corolário 2.3. *Seja I um intervalo aberto e suponha que $f \in W^{1,1}(I, H)$. Então, para todo $\varphi \in D(A)$, o problema (LNH) admite uma única solução clássica.*

Demonstração. Pelo Corolário A.4, temos $f \in C(\bar{I}, H)$, de modo que F é contínua em \bar{I} . Fixado $t \in \bar{I}$, temos

$$\frac{F(t+h) - F(t)}{h} = \int_0^t T(s) \frac{f(t+h-s) - f(t-s)}{h} ds + T(h) \left(\frac{1}{h} \int_0^h T(t-s) f(s) ds \right).$$

Note que a segunda parcela do lado direito converge para $T(t)f(0)$ quando $h \rightarrow 0$, em virtude do Lema 2.2-(b) e da convergência

$$\frac{1}{h} \int_0^h T(t-s) f(s) ds \rightarrow T(t)f(0),$$

a qual decorre da continuidade de f e do Teorema A.6. Quanto à primeira parcela, o Corolário A.5 garante que

$$\frac{f(t+h-\cdot) - f(t-\cdot)}{h} \rightarrow f'(t-\cdot) \quad \text{em } L^1((0;t), H) \quad \text{quando } h \rightarrow 0,$$

permitindo concluir que

$$\begin{aligned} & \left\| \int_0^t T(s) \frac{f(t+h-s) - f(t-s)}{h} ds - \int_0^t T(s) f'(t-s) ds \right\| \\ & \leq \left\| \frac{f(t+h-\cdot) - f(t-\cdot)}{h} - f'(t-\cdot) \right\|_{L^1((0;t), H)} \rightarrow 0, \end{aligned}$$

ou seja, a primeira parcela converge para

$$\int_0^t T(s) f'(t-s) ds = \int_0^t T(t-s) f'(s) ds.$$

Combinando os resultados anteriores, obtemos que F é derivável em t , com

$$F'(t) = \int_0^t T(t-s) f'(s) ds + T(t)f(0).$$

Como f' é integrável, a função F' é contínua em \bar{I} , e portanto $F \in C^1(\bar{I}, H)$. Assim, o resultado segue como consequência direta do Teorema 2.6. \square

O corolário a seguir é crucial na regularização de soluções generalizadas.

Corolário 2.4. *Seja I um intervalo aberto limitado e $f : \bar{I} \rightarrow H$ uma função lipschitziana. Então, para todo dado inicial $\varphi \in D(A)$, o problema (LNH) admite uma única solução clássica.*

Demonstração. Como f é lipschitziana no compacto \bar{I} , f é contínua e limitada. Assim, pelo Corolário A.7, $f \in W^{1,\infty}(I, H)$, o que implica, em particular, que $f \in W^{1,1}(I, H)$. Com isso, o resultado decorre diretamente do Corolário 2.3. \square

Passamos agora a examinar as condições sob as quais é possível obter soluções fortes. Embora os resultados que se seguem sejam análogos aos obtidos anteriormente, a principal diferença reside na demonstração de que a função F , definida em (2.8), é lipschitziana, garantindo assim que $F \in W^{1,\infty}(I, H)$. Considerando I como um intervalo aberto, iniciamos com um resultado que mostra que toda solução forte coincide com a solução generalizada.

Teorema 2.7. *Suponha que $f \in L^\infty(I, H)$ e $\varphi \in D(A)$. Então, toda solução forte do problema (LNH) é também uma solução generalizada. Em particular, o problema admite, no máximo, uma solução forte.*

Demonstração. Seja u solução forte do problema (LNH) em I . Em particular, u é contínua em \bar{I} . Consideremos $t \in \bar{I}$ e definamos

$$v(s) = T(t - s)u(s), \quad \text{para todo } s \in \bar{I},$$

de modo que $v \in L^\infty(I, H)$. Para todo $s, s + h \in I$, temos

$$v(s + h) - v(s) = T(t - s - h)(u(s + h) - u(s) - (T(h) - I)u(s)). \quad (2.11)$$

Tomando norma em ambos os lados e fazendo uso de que $u \in W^{1,\infty}(I, H)$ e $u(s) \in D(A)$ para quase todo s , juntamente com o Lema 2.2-(c), obtemos

$$\begin{aligned} \|v(s + h) - v(s)\| &\leq \|u(s + h) - u(s)\| + \|(T(h) - I)u(s)\| \\ &\leq \|u'\|_{L^\infty(I, H)} |h| + \left\| \int_0^h T(\sigma)Au(s) d\sigma \right\| \\ &\leq \left(\|u'\|_{L^\infty(I, H)} + \|Au(s)\| \right) |h|, \quad \text{q.t.p. } s, s + h \in I. \end{aligned}$$

Mas como $Au(s) = u'(s) - f(s)$ para quase todo s , segue que

$$\|v(s + h) - v(s)\| \leq \left(2\|u'\|_{L^\infty(I, H)} + \|f\|_{L^\infty(I, H)} \right) |h|, \quad \text{q.t.p. } s, s + h \in I.$$

Sendo v uma função limitada e lipschitziana em quase toda parte, o Corolário A.7 implica que $v \in W^{1,\infty}(I, H)$. Além disso, dividindo (2.11) por h e tomando o limite quando h tende a zero, obtemos

$$v'(s) = T(t - s)(u'(s) - Au(s)) = T(t - s)f(s), \quad \text{q.t.p. } s \in I.$$

Em consequência, pelo Teorema A.9, segue que

$$v(t) = v(0) + \int_0^t T(t - s)f(s)ds,$$

ou ainda,

$$u(t) = T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)f(s)ds,$$

donde se conclui que u é uma solução generalizada, e que ela é única. \square

Lema 2.5. *Assuma que $f \in L^\infty(I, H)$ e seja F a função definida em (2.8). Então as seguintes condições são equivalentes:*

- (a) $F \in W^{1,\infty}(I, H)$;
- (b) $F \in L^\infty(I, D(A))$.

Neste caso, $F'(t) = AF(t) + f(t)$ para quase todo $t \in I$.

Demonstração. (a) \Rightarrow (b) Para cada $t \in I$, podemos escrever

$$\frac{T(h) - I}{h}F(t) = \frac{F(t+h) - F(t)}{h} - T(h) \left(\frac{1}{h} \int_t^{t+h} T(t-s)f(s) ds \right). \quad (2.12)$$

Pelo Teorema da Diferenciação de Lebesgue A.6, temos

$$\frac{1}{h} \int_t^{t+h} T(t-s)f(s)ds \rightarrow f(t) \quad \text{quando } h \rightarrow 0, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Em vista disso, e aplicando o Lema 2.2-(b), conclui-se que a segunda parcela do lado direito de (2.12) converge para $f(t)$ para quase todo t , quando $h \rightarrow 0$. Por outro lado, como F é derivável em quase todo ponto, ao se passar ao limite (2.12) quando $h \rightarrow 0$, resulta

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{T(h) - I}{h}F(t) = F'(t) - f(t), \quad \text{q.t.p. } t \in I,$$

de onde se obtém que $F(t) \in D(A)$ para quase todo $t \in I$ e que $AF = F' - f \in L^\infty(I, X)$. Desta forma, $F \in L^\infty(I, D(A))$, uma vez que

$$\|F(t)\|_{D(A)}^2 = \|F(t)\|^2 + \|AF(t)\|^2 \leq \|F\|_{L^\infty(I,H)}^2 + \|AF\|_{L^\infty(I,H)}^2, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

(b) \Rightarrow (a). Para quaisquer $t, t+h \in I$, temos

$$F(t+h) - F(t) = (T(h) - I)F(t) + \int_t^{t+h} T(t+h-s)f(s)ds.$$

Tomando norma em ambos os lados e fazendo uso de que $F(t) \in D(A)$ para quase todo ponto $t \in I$, juntamente com o Lema 2.2-(c), obtemos, para quase todo $t, t+h \in I$,

$$\begin{aligned} \|F(t+h) - F(t)\| &\leq \|(T(h) - I)F(t)\| + \left\| \int_t^{t+h} \|f(s)\| ds \right\| \\ &\leq \left\| \int_0^h T(s)AF(t) ds \right\| + \|f\|_{L^\infty(I,H)} |h|, \end{aligned}$$

ou ainda,

$$\|F(t+h) - F(t)\| \leq (\|AF\|_{L^\infty(I,H)} + \|f\|_{L^\infty(I,H)}) |h|,$$

demonstrando que F é lipschitziana q.t.p. e, portanto, $F \in W^{1,\infty}(I, H)$. \square

Teorema 2.8. *Assuma que $f \in L^\infty(I, H)$. Então, o problema (LNH) admite uma solução forte para cada dado inicial $\varphi \in D(A)$ se, e somente se, a função F definida em (2.8) pertence a $W^{1,\infty}(I, H)$. Nesse caso, a solução generalizada é a única solução forte.*

Demonstração. Primeiramente, observe que $T(\cdot)\varphi \in L^\infty(I, D(A)) \cap W^{1,\infty}(I, H)$, pois, pelo Lema 2.2-(c), sabemos que esta é uma função de classe C^1 com derivada $T(\cdot)A\varphi$, ambas uniformemente limitadas, e que

$$\|T(t)\varphi\|_{D(A)}^2 = \|T(t)\varphi\|^2 + \|AT(t)\varphi\|^2 = \|\varphi\|^2 + \|T(t)A\varphi\|^2 = \|\varphi\|^2 + \|A\varphi\|^2.$$

Suponha que u seja uma solução forte do problema (LNH). Nesse caso, $u \in W^{1,\infty}(I, H)$ e, conforme o Teorema 2.7, pode-se escrever

$$u(t) = T(t)\varphi + F(t), \quad \text{para todo } t \in I, \quad (2.13)$$

de modo que $F \in W^{1,\infty}(I, H)$. Reciprocamente, suponha que F pertence a $W^{1,\infty}(I, H)$. Pelo Lema 2.5, temos

$$F \in L^\infty(I, D(A)) \cap W^{1,\infty}(I, H) \quad \text{e} \quad F'(t) = AF(t) + f(t), \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Definindo u como em (2.13), segue que $u \in L^\infty(I, D(A)) \cap W^{1,\infty}(I, H)$, com $u(0) = \varphi$ e

$$u'(t) = AT(t)\varphi + F'(t) = Au(t) + f(t), \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Consequentemente, u é uma solução forte do problema (LNH). \square

Como consequência do teorema anterior, se a solução generalizada é, a priori, limitada na norma de $D(A)$, então ela coincide com a solução forte, que, por sua vez, é única. Mais precisamente:

Corolário 2.5. *Assuma que $f \in L^\infty(I, H)$. Uma função $u \in L^\infty(I, D(A))$ é solução forte do problema (LNH) com dado inicial $\varphi \in D(A)$ se, e somente se,*

$$u(t) = T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)f(s)ds, \quad \text{q.t.p. } t \in I. \quad (2.14)$$

Demonstração. Já se sabe que toda solução forte é, em particular, uma solução generalizada, de modo que (2.14) é automaticamente satisfeita. Para demonstrar a recíproca,

suponha que $u \in L^\infty(I, D(A))$ satisfaz (2.14) e note que

$$F = u - T(\cdot)\varphi \in L^\infty(I, D(A)).$$

Aplicando o Lema 2.5, obtemos que $F \in W^{1,\infty}(I, H)$. Assim, pelo Teorema 2.8, o problema (LNH) admite uma única solução forte, que coincide com a solução generalizada. Como u satisfaz (2.14), conclui-se que u coincide com essa solução forte, a menos de representante. \square

Corolário 2.6. *Suponha que $f \in W^{1,\infty}(I, H)$ e seja I um intervalo limitado. Então, para todo dado inicial $\varphi \in D(A)$, o problema (LNH) admite uma única solução forte.*

Demonstração. Para quaisquer $t, t+h \in I$, temos

$$F(t+h) - F(t) = \int_0^t T(s)[f(t+h-s) - f(t-s)]ds + \int_0^h T(t+h-s)f(s)ds.$$

Assim, para quase todo $t, t+h \in I$,

$$\begin{aligned} \|F(t+h) - F(t)\| &\leq \left| \int_0^t \|f(t+h-s) - f(t-s)\| ds \right| + \left| \int_0^h \|f(s)\| ds \right| \\ &\leq \left| \int_0^t \|f'\|_{L^\infty(I,H)} |h| ds \right| + \|f\|_{L^\infty(I,H)} |h| \\ &\leq \left(\|f'\|_{L^\infty(I,H)} |I| + \|f\|_{L^\infty(I,H)} \right) |h|, \end{aligned}$$

demonstrando que F é lipschitziana q.t.p. e, portanto, $F \in W^{1,\infty}(I, H)$. Assim, o resultado decorre diretamente do Teorema 2.8. \square

2.3 Problemas semilineares

Nesta seção, estudamos a equação de evolução semilinear:

$$\begin{cases} u'(t) = Au(t) + g(u(t)) \\ u(0) = \varphi, \end{cases} \quad (\text{PS})$$

onde A é um operador anti-adjunto no espaço de Hilbert complexo H , o qual, pelo Teorema 2.3, gera um C_0 -grupo de operadores unitários $\{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}}$. Nosso objetivo inicial será analisar a existência da solução generalizada associada ao problema, dada por

$$u(t) = T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad (2.15)$$

e, em seguida, utilizando os resultados da seção anterior, procederemos à regularização da referida solução. Note que, mesmo sob a suposição de continuidade de g , o problema (PS) pode não admitir solução generalizada e, em certos casos, nem mesmo possuir solução global, isto é, definida para todo $t \in \mathbb{R}$. Portanto, iniciamos nosso estudo considerando um caso elementar no qual a existência global está assegurada. Em seguida, estabelecemos condições que garantem a existência de soluções locais e discutimos os cenários em que tais soluções podem ser prolongadas globalmente ou, ao contrário, apresentar explosão em tempo finito.

Começamos com uma desigualdade que serve para garantir a unicidade da solução.

Lema 2.6 (Desigualdade de Gronwall). *Seja $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo contendo a origem e $\varphi \in C(I, \mathbb{R})$ uma função não negativa. Suponha que existam constantes não negativas a, b tais que*

$$\varphi(t) \leq a + b \left| \int_0^t \varphi(s) ds \right|, \quad \forall t \in I.$$

Então, para todo $t \in I$,

$$\varphi(t) \leq a e^{b|t|}. \quad (2.16)$$

Em particular, se $a = 0$, então $\varphi = 0$.

Demonstração. Considere a função

$$\psi(t) = a + b \left| \int_0^t \varphi(s) ds \right|, \quad \forall t \in I,$$

que, por hipótese, satisfaz $\varphi \leq \psi$. Como φ é não negativa,

$$\psi(t) = a + b \int_0^t \varphi(s) ds, \quad \text{para } t \geq 0.$$

Derivando, temos $\psi'(t) = b\varphi(t) \leq b\psi(t)$ e então

$$\frac{d}{dt} (\psi(t)e^{-bt}) = (\psi'(t) - b\psi(t)) e^{-bt} \leq 0.$$

Isso implica que a função $\psi(\cdot)e^{-b(\cdot)}$ é decrescente no intervalo $[0, \infty) \cap I$. Logo,

$$\varphi(t)e^{-bt} \leq \psi(t)e^{-bt} \leq \psi(0) = a, \quad \text{para todo } t \in I \text{ com } t \geq 0,$$

de onde segue (2.16) para t não negativo.

De modo análogo, temos

$$\psi(t) = a + b \int_t^0 \varphi(s) ds, \quad \text{para } t \leq 0.$$

Derivando, obtemos $\psi'(t) = -b\varphi(t) \geq -b\psi(t)$ e portanto

$$\frac{d}{dt} (\psi(t)e^{bt}) = (\psi'(t) + b\psi(t)) e^{bt} \geq 0,$$

mostrando que a função $\psi(\cdot)e^{b(\cdot)}$ é crescente em $(-\infty, 0] \cap I$. Em particular,

$$\varphi(t)e^{bt} \leq \psi(t)e^{bt} \leq \psi(0) = a, \quad \text{para todo } t \in I \text{ com } t \leq 0,$$

do que segue que (2.16) também é válida para t negativo. \square

No que segue, analisamos o caso elementar em que g é uma aplicação lipschitziana.

Teorema 2.9 (Existência e unicidade global). *Seja $g : H \rightarrow H$ uma função lipschitziana, isto é, existe uma constante positiva L tal que*

$$\|g(u) - g(v)\| \leq L\|u - v\|, \quad \text{para todo } u, v \in H.$$

Então, para todo dado inicial $\varphi \in H$, o problema (PS) admite uma única solução generalizada $u \in C(\mathbb{R}, H)$ que satisfaz (2.15) para todo $t \in \mathbb{R}$.

Demonstração. Para demonstrar a unicidade, suponha que u e v sejam duas soluções generalizadas do problema (PS). Então

$$\|u(t) - v(t)\| = \left\| \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(v(s))) ds \right\| \leq \left| \int_0^t \|g(u(s)) - g(v(s))\| ds \right|,$$

ou ainda,

$$\|u(t) - v(t)\| \leq L \left| \int_0^t \|u(s) - v(s)\| ds \right|, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Portanto, pela desigualdade de Gronwall, concluímos que $u = v$.

Para provar a existência, escolha uma constante $k > L$ e considere o conjunto

$$E = \left\{ u \in C(\mathbb{R}, H); \quad \sup_{t \in \mathbb{R}} e^{-k|t|} \|u(t)\| < \infty \right\},$$

o qual é um espaço de Banach quando munido com a norma

$$\|u\|_E = \sup_{t \in \mathbb{R}} e^{-k|t|} \|u(t)\|.$$

Sobre este espaço, definimos o operador $\Phi : E \rightarrow C(\mathbb{R}, H)$ por

$$\Phi u(t) = T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad \text{para todo } t \in \mathbb{R}.$$

Afirmção 1. $\Phi(E) \subset E$.

De fato, seja $u \in E$ arbitrária. Pela continuidade das funções $T(\cdot)\varphi$ e $g(u)$, e tendo em vista o Lema 2.3, temos que $\Phi u \in C(\mathbb{R}, H)$. Por outro lado, para todo $t \in \mathbb{R}$,

$$\begin{aligned}
\|\Phi u(t)\| &\leq \|T(t)\varphi\| + \left\| \int_0^t T(t-s)g(u(s)) ds \right\| \\
&\leq \|\varphi\| + \left\| \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(0)) ds \right\| + \left\| \int_0^t T(t-s)g(0) ds \right\| \\
&\leq \|\varphi\| + \left| \int_0^t \|g(u(s)) - g(0)\| ds \right| + \left| \int_0^t \|g(0)\| ds \right| \\
&\leq \|\varphi\| + L \left| \int_0^t \|u(s)\| ds \right| + \|g(0)\| |t| \\
&\leq \|\varphi\| + L \|u\|_E \left| \int_0^t e^{k|s|} ds \right| + \|g(0)\| |t|.
\end{aligned}$$

Mas como

$$\int_0^t e^{k|s|} ds = \operatorname{sgn}(t) \left(\frac{e^{k|t|}}{k} - \frac{1}{k} \right),$$

obtemos

$$\|\Phi u(t)\| \leq \|\varphi\| + L \|u\|_E \left(\frac{e^{k|t|}}{k} - \frac{1}{k} \right) + |t| \|g(0)\|.$$

Multiplicando ambos os lados por $e^{-k|t|}$, obtemos

$$\begin{aligned}
e^{-k|t|} \|\Phi u(t)\| &\leq e^{-k|t|} \|\varphi\| + L \|u\|_E \left(\frac{1}{k} - \frac{e^{-k|t|}}{k} \right) + e^{-k|t|} |t| \|g(0)\| \\
&\leq \|\varphi\| + \frac{L}{k} \|u\|_E + \sup_{t \in \mathbb{R}} |t| e^{-k|t|} \|g(0)\|.
\end{aligned}$$

Dessa forma,

$$\sup_{t \in \mathbb{R}} e^{-k|t|} \|\Phi u(t)\| < \infty,$$

mostrando a afirmação. ■

Afirmação 2. $\Phi : E \rightarrow E$ é uma contração.

De fato, sejam $u, v \in E$ e observe que $u - v \in E$, com

$$\|u(s) - v(s)\| \leq e^{k|s|} \|u - v\|_E, \quad \text{para todo } s \in \mathbb{R}.$$

Segue então que

$$\begin{aligned}
\|\Phi u(t) - \Phi v(t)\| &= \left\| \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(v(s))) ds \right\| \\
&\leq \left| \int_0^t \|g(u(s)) - g(v(s))\| ds \right| \\
&\leq L \left| \int_0^t \|u(s) - v(s)\| ds \right| \\
&\leq L \|u - v\|_E \left| \int_0^t e^{k|s|} ds \right| \\
&= L \|u - v\|_E \left(\frac{e^{k|t|}}{k} - \frac{1}{k} \right).
\end{aligned}$$

Assim,

$$e^{-k|t|} \|\Phi u(t) - \Phi v(t)\| \leq L \|u - v\|_E \left(\frac{1}{k} - \frac{e^{-k|t|}}{k} \right) \leq \frac{L}{k} \|u - v\|_E.$$

Tomando o supremo em $t \in \mathbb{R}$, segue que

$$\|\Phi u(t) - \Phi v(t)\|_E \leq \frac{L}{k} \|u - v\|_E.$$

Como $k > L$, segue que Φ é uma contração em E , o que conclui a prova da afirmação. ■

Para finalizar, aplicamos o Teorema do Ponto Fixo de Banach [7, Teorema 5.7], que assegura a existência de uma função $u \in C(\mathbb{R}, H)$ que satisfaz a equação $\Phi u = u$, o que implica que u é uma solução generalizada do problema (PS). □

Como consequência, a solução depende continuamente dos dados iniciais, ou seja:

Corolário 2.7 (Dependência contínua). *Seja g uma aplicação lipschitziana em H , com constante de Lipschitz L , e sejam u e v as soluções generalizadas globais associadas aos dados iniciais φ e ψ , respectivamente. Então*

$$\|u(t) - v(t)\| \leq e^{L|t|} \|\varphi - \psi\|, \quad \text{para todo } t \in I.$$

Demonstração. Para todo $t \in \mathbb{R}$ temos

$$u(t) - v(t) = T(t)(\varphi - \psi) + \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(v(s)))ds.$$

Portanto,

$$\begin{aligned} \|u(t) - v(t)\| &\leq \|\varphi - \psi\| + \left| \int_0^t \|g(u(s)) - g(v(s))\| ds \right| \\ &\leq \|\varphi - \psi\| + L \left| \int_0^t \|u(s) - v(s)\| ds \right|. \end{aligned}$$

Aplicando a desigualdade de Gronwall, conclui-se o resultado desejado. □

Quando o dado inicial é mais regular, a solução generalizada se torna clássica:

Corolário 2.8 (Regularidade). *Suponha que no Teorema 2.9, g seja lipschitziana com constante de Lipschitz L e $\varphi \in D(A)$. Então, a solução generalizada u é solução clássica.*

Demonstração. Primeiramente, mostraremos que u é lipschitziana em partes compactas de \mathbb{R} . Para isso, fixamos $h \in \mathbb{R}$ e definimos a função $v(t) = u(t+h)$ para todo $t \in \mathbb{R}$. Observe que v é solução generalizada do problema (PS) com dado inicial $u(h)$, pois satisfaz

$$v(t) = T(t)u(h) + \int_0^t T(t-s)g(v(s))ds, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Assim, pelo Corolário 2.7, obtemos

$$\|v(t) - u(t)\| = \|u(t+h) - u(t)\| \leq e^{L|t|} \|u(h) - \varphi\|, \quad \forall t \in \mathbb{R}. \quad (2.17)$$

Para estimar o termo à direita, note que, por u ser solução generalizada com dado inicial φ , temos

$$u(h) - \varphi = T(h)\varphi - \varphi + \int_0^h T(s)g(u(s)) ds = \int_0^h T(s)A\varphi ds + \int_0^h T(s)g(u(s)) ds,$$

onde a última igualdade decorre do Lema 2.2-(c), uma vez que $\varphi \in D(A)$. Logo,

$$\begin{aligned} \|u(h) - \varphi\| &\leq \left\| \int_0^h T(s)A\varphi ds \right\| + \left\| \int_0^h T(s)g(u(s)) ds \right\| \\ &\leq \left| \int_0^h \|A\varphi\| ds \right| + \left\| \int_0^h T(s)(g(u(s)) - g(\varphi)) ds \right\| + \left\| \int_0^h T(s)g(\varphi) ds \right\| \\ &\leq \|A\varphi\| |h| + \left| \int_0^h \|g(u(s)) - g(\varphi)\| ds \right| + \left| \int_0^h \|g(\varphi)\| ds \right| \\ &\leq (\|A\varphi\| + \|g(\varphi)\|) |h| + L \left| \int_0^h \|u(s) - \varphi\| ds \right|. \end{aligned}$$

Daí, aplicando a desigualdade de Gronwall e fazendo $M = \|A\varphi\| + \|g(\varphi)\|$, obtemos

$$\|u(h) - \varphi\| \leq M|h|e^{L|h|}, \quad \forall h \in \mathbb{R}.$$

Esta última expressão, combinada com (2.17) nos permite obter

$$\|u(t+h) - u(t)\| \leq Me^{L(|h|+|t|)} |h|, \quad \text{para todo } t, h \in \mathbb{R},$$

donde se conclui que u é lipschitziana em partes compactas de \mathbb{R} .

Com isso, temos que a composição $f = g(u(\cdot))$ é lipschitziana em qualquer intervalo compacto I contendo a origem. Assim, pelo Corolário 2.4, segue que a solução generalizada u é solução clássica em I . Como I é arbitrário, segue que u é solução clássica em \mathbb{R} . \square

Até agora, os resultados apresentados nesta seção foram obtidos sob a suposição de que g é lipschitziana. Entretanto, essa condição é bastante restritiva, pois implica que

$$\|g(u)\| \leq L\|u\| + \|g(0)\|, \quad \text{para todo } u \in H.$$

Ou seja, impõe que o crescimento de $\|g(u)\|$ seja, no máximo, linear à medida que $\|u\|$ tende ao infinito. Tal restrição exclui diversas aplicações relevantes, o que evidencia a necessidade de considerar hipóteses mais flexíveis, capazes de ampliar a abrangência e a aplicabilidade. A seguir, buscamos enfraquecer significativamente essa hipótese, exigindo que g satisfaça apenas a condição local de Lipschitz.

Diz-se que uma aplicação $g : H \rightarrow H$ satisfaz a *condição local de Lipschitz* quando, para todo $M > 0$, existe uma constante $L(M)$ tal que

$$\|g(u) - g(v)\| \leq L(M)\|u - v\|, \quad \forall u, v \in H, \quad \|u\|, \|v\| \leq M. \quad (2.18)$$

Em particular, $L(M)$ é uma função não decrescente de M .

Lema 2.7 (Unicidade). *Assuma que g satisfaça a condição local de Lipschitz (2.18), e seja I um intervalo compacto contendo a origem. Se $u, v \in C(I, H)$ são duas soluções generalizadas do problema (PS) em I , associadas ao dado inicial $\varphi \in H$, então $u = v$.*

Demonstração. Seja $M = \max\{\|u\|_{C(I, H)}, \|v\|_{C(I, H)}\}$. Para todo $t \in I$, temos

$$\begin{aligned} \|u(t) - v(t)\| &\leq \left\| \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(v(s))) ds \right\| \\ &\leq \left| \int_0^t \|g(u(s)) - g(v(s))\| ds \right| \\ &\leq L(M) \left| \int_0^t \|u(s) - v(s)\| ds \right|. \end{aligned}$$

Aplicando a desigualdade de Gronwall, conclui-se que $u = v$. □

No resultado a seguir, utilizamos o Teorema do Ponto Fixo de Banach para estabelecer a existência local de uma única solução generalizada.

Lema 2.8 (Existência local). *Suponha que g satisfaça a condição local de Lipschitz (2.18) e seja $M > 0$. Então, existe uma constante positiva T_M tal que, para todo dado inicial $\varphi \in H$ com $\|\varphi\| \leq M$, o problema (PS) admite uma única solução generalizada*

$$u \in C([-T_M, T_M], H), \quad \text{com} \quad \|u\|_{C([-T_M, T_M], H)} \leq 2M + \|g(0)\|.$$

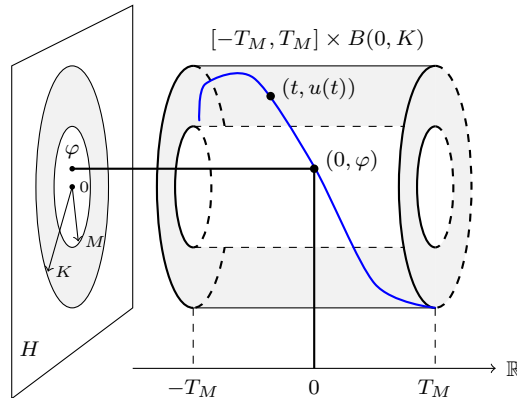


Figura 2.1: Para qualquer dado inicial φ na bola de raio M em H centrada na origem, o gráfico da solução generalizada u está contido no cilindro $[-T_M, T_M] \times B(0, K)$, onde $K = 2M + \|g(0)\|$.

Demonstração. A unicidade decorre diretamente do Lema 2.7. Para mostrar a existência, definimos os números positivos

$$K = 2M + \|g(0)\| \quad \text{e} \quad T_M = \frac{1}{2L(K) + 2}.$$

Considere a bola fechada

$$E = \left\{ u \in C([-T_M, T_M], H); \quad \sup_{t \in [-T_M, T_M]} \|u(t)\| \leq K \right\},$$

equipada com a métrica induzida pela norma usual de $C([-T_M, T_M], H)$, que a torna um espaço métrico completo. Defina, nesse espaço, a aplicação

$$\Phi u(t) := T(t)\varphi + \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad \forall t \in [-T_M, T_M], u \in E.$$

Afirmção 1. $\Phi(E) \subset E$.

De fato, para qualquer $u \in E$, a continuidade de Φu segue diretamente da continuidade das funções $T(\cdot)\varphi$ e $g(u(\cdot))$. Ademais, para todo $s \in [-T_M, T_M]$ temos

$$\begin{aligned} \|g(u(s))\| &\leq \|g(u(s)) - g(0)\| + \|g(0)\| \\ &\leq L(K)\|u(s)\| + \|g(0)\| \\ &\leq L(K)K + \|g(0)\| \end{aligned}$$

Mas como $L(K) = 1/(2T_M) - 1$, resulta que

$$\begin{aligned} \|g(u(s))\| &\leq \left(\frac{1}{2T_M} - 1 \right) (2M + \|g(0)\|) + \|g(0)\| \\ &\leq \frac{M}{T_M} + \frac{\|g(0)\|}{2T_M} - 2M \\ &\leq \frac{M + \|g(0)\|}{T_M}. \end{aligned}$$

Logo, $\Phi u \in E$, pois para todo $|t| \leq T_M$,

$$\begin{aligned} \|\Phi u(t)\| &\leq \|T(t)\varphi\| + \left\| \int_0^t T(t-s)g(u(s)) ds \right\| \\ &\leq \|\varphi\| + \left| \int_0^t \|g(u(s))\| ds \right| \\ &\leq M + \frac{M + \|g(0)\|}{T_M} \cdot |t| \\ &\leq K. \quad \blacksquare \end{aligned}$$

Afirmção 2. $\Phi : E \rightarrow E$ é uma contração.

Em efeito, para quaisquer $u, v \in E$ e todo $|t| \leq T_M$, temos

$$\begin{aligned}
\|\Phi u(t) - \Phi v(t)\| &= \left\| \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(v(s))) ds \right\| \\
&\leq \left| \int_0^t \|g(u(s)) - g(v(s))\| ds \right| \\
&\leq L(K) \left| \int_0^t \|u(s) - v(s)\| ds \right| \\
&\leq L(K) T_M \|u - v\|_{C([-T_M, T_M], H)} \\
&\leq \frac{1}{2} \|u - v\|_{C([-T_M, T_M], H)}
\end{aligned}$$

donde se conclui que Φ é uma contração. ■

Por fim, aplicando o Teorema do Ponto Fixo de Banach, concluímos que existe uma função $u \in E$ tal que $\Phi u = u$, o que garante que u é uma solução generaliza do problema (PS) e, pela definição de E , u satisfaz a estimativa desejada. □

O resultado a seguir estabelece a existência de uma única solução maximal, assim como a possível ocorrência de *blow-up* em tempo finito.

Teorema 2.10 (Solução maximal). *Assuma que g satisfaça a condição (2.18). Então existem funções $T_{\max}, T_{\min} : H \rightarrow (0, \infty]$ com as seguintes propriedades: Para todo dado inicial $\varphi \in H$, existe uma única função*

$$u \in C((-T_{\min}, T_{\max}), H), \quad \text{com } T_{\max} = T_{\max}(\varphi) \text{ e } T_{\min} = T_{\min}(\varphi),$$

tal que, para todo intervalo compacto $I \subset (-T_{\min}, T_{\max})$ contendo a origem, u é a única solução generalizada do problema (PS) em I . Além disso,

$$2L(\|g(0)\| + 2\|u(t)\|) + 2 \geq (T_{\max} - t)^{-1}, \quad \text{para todo } 0 \leq t < T_{\max}, \quad (2.19)$$

$$2L(\|g(0)\| + 2\|u(t)\|) + 2 \geq (T_{\min} + t)^{-1}, \quad \text{para todo } -T_{\min} < t \leq 0. \quad (2.20)$$

Em particular, temos as seguintes alternativas:

(i) $T_{\max} = \infty$ ou, $T_{\max} < \infty$ e $\|u(t)\| \rightarrow \infty$ quando $t \rightarrow T_{\max}^-$;

(ii) $T_{\min} = \infty$ ou, $T_{\min} < \infty$ e $\|u(t)\| \rightarrow \infty$ quando $t \rightarrow -T_{\min}^+$.

Demonstração. Dado $\varphi \in H$, definamos os seguintes valores positivos

$$T_{\max}(\varphi) := \sup \{ \theta > 0; \exists u \in C([0, \theta], H) \text{ solução generalizada de (PS) em } [0, \theta] \},$$

$$T_{\min}(\varphi) := \sup \{ \theta > 0; \exists u \in C([- \theta, 0], H) \text{ solução generalizada de (PS) em } [- \theta, 0] \}.$$

Pela unicidade de solução garantida pelo Lema 2.7, é possível construir uma única função $u_1 \in C([0, T_{\max}), H)$ que é solução generalizada do problema (PS) em qualquer subinter-

valo compacto de $[0, T_{\max})$. Analogamente, existe uma única função $u_2 \in C((-T_{\min}, 0], H)$ que é solução generalizada do problema (PS) em qualquer subintervalo compacto de $(-T_{\min}, 0]$. Assim, a função $u : (-T_{\min}, T_{\max}) \rightarrow H$ definida por

$$u(t) := \begin{cases} u_1(t), & \text{se } 0 \leq t < T_{\max} \\ u_2(t), & \text{se } -T_{\min} < t \leq 0 \end{cases}$$

é contínua e é a única solução generalizada do problema (PS) em qualquer subintervalo compacto de $(-T_{\max}, T_{\min})$ que contenha a origem.

Para provar (2.19), note que o caso $T_{\max} = \infty$ é trivial. Assim, assumamos que $T_{\max} < \infty$ e suponhamos, por absurdo, que exista $t < T_{\max}$ tal que

$$2L(\|g(0)\| + 2\|u(t)\|) + 2 < \frac{1}{T_{\max} - t}. \quad (2.21)$$

Aplicando o Lema 2.8 com $M = \|u(t)\|$ e $\varphi = u(t)$, existe uma única solução generalizada $v \in C([0, T_M], H)$ do problema (PS) com dado inicial $u(t)$, onde

$$T_M = \frac{1}{2L(K) + 2} \quad \text{e} \quad K = 2\|u(t)\| + \|g(0)\|.$$

Essa última relação, junto com (2.21), implica que $T_{\max} < T_M + t$.

Por outro lado, ao definirmos a função $w \in C([0, T_M + t], H)$ por

$$w(s) = \begin{cases} u(s), & \text{se } s \in [0, t] \\ v(s - t), & \text{se } s \in [t, T_M + t], \end{cases}$$

observamos que, para todo $s \in [0, t]$, dado que u é solução generalizada de (PS) no intervalo $[0, t]$ e com dado inicial φ , obtemos

$$w(s) = T(s)\varphi + \int_0^s T(s - \tau)g(w(\tau))d\tau, \quad \forall s \in [0, t].$$

Já para todo $s \in [t, T_M + t]$, usando que v é solução generalizada com dado inicial $u(t)$,

$$\begin{aligned} w(s) &= T(s - t)u(t) + \int_0^{s-t} T(s - t - \sigma)g(v(\sigma))d\sigma \\ &= T(s - t) \left(T(t)\varphi + \int_0^t T(t - \tau)g(u(\tau))d\tau \right) + \int_t^s T(s - \tau)g(v(\tau - t))d\tau \\ &= T(s)\varphi + \int_0^t T(s - \tau)g(u(\tau))d\tau + \int_t^s T(s - \tau)g(w(\tau))d\tau \\ &= T(s)\varphi + \int_0^s T(s - \tau)g(w(\tau))d\tau. \end{aligned}$$

Isso mostra que w é uma solução generalizada do problema (PS) no intervalo $[0, T_M + t]$

com dado inicial φ , contradizendo a maximalidade de T_{\max} , uma vez que $T_{\max} < T_M + t$, o que conclui a prova. A demonstração de (2.20) é análoga.

Finalmente, para verificar (i), suponha que $T_{\max} < \infty$ e, por absurdo, que exista uma sequência $(t_n) \subset (0, T_{\max})$ tal que

$$t_n \rightarrow T_{\max} \quad \text{e} \quad \|u(t_n)\| \rightarrow Q \in \mathbb{R}.$$

Como $M = \sup_{n \in \mathbb{N}} \|u(t_n)\|$ é finito, a partir de (2.19) e da monotonicidade crescente de L , segue que

$$2L(\|g(0)\| + 2M) + 2 \geq \frac{1}{T_{\max} - t_n}, \quad \text{para todo } n \in \mathbb{N}.$$

Ao tomar o limite quando $n \rightarrow \infty$, obtemos $2L(\|g(0)\| + 2M) = \infty$, o que é um absurdo. A demonstração de (ii) é análoga. \square

Observação 2.3. As alternativas (i) e (ii) do Teorema 2.10 significam que a existência global da solução generalizada é equivalente à obtenção de uma estimativa a priori da norma $\|u(t)\|$ no intervalo maximal $(-T_{\min}, T_{\max})$.

Prosseguimos agora com um resultado que estabelece a regularidade adicional das soluções generalizadas, no caso em que o dado inicial possui maior regularidade.

Teorema 2.11 (Regularidade). *Assuma as hipóteses do Teorema 2.10 e que o dado inicial φ pertença a $D(A)$. Então a solução generalizada maximal u satisfaz*

$$u \in C((-T_{\min}, T_{\max}), D(A)) \cap C^1((-T_{\min}, T_{\max}), H),$$

e, além disso, é a única solução clássica de (PS) em qualquer subintervalo compacto de $(-T_{\min}, T_{\max})$ que contenha a origem.

Demonstração. Seja $I \subset (-T_{\min}, T_{\max})$ um intervalo compacto arbitrário contendo a origem. Para quaisquer $t, t+h \in I$, temos

$$\begin{aligned} u(t+h) - u(t) &= T(t)(T(h)\varphi - \varphi) + \int_0^h T(t+h-\tau)g(u(s)) ds \\ &\quad + \int_0^t T(s)(g(u(t+h-s)) - g(u(t-s))) ds. \end{aligned}$$

A função $g(u)$, por ser contínua no intervalo compacto I , ela é limitada. Assim, tomando norma na expressão anterior e lembrando que $T(\tau)$ é uma isometria, temos

$$\begin{aligned} \|u(t+h) - u(t)\| &\leq \|T(h)\varphi - \varphi\| + \|g(u)\|_{C(I,H)} |h| \\ &\quad + \left| \int_0^t \|g(u(t+h-s)) - g(u(t-s))\| ds \right|. \end{aligned}$$

Aplicando a propriedade (2.18), com $M = \|u\|_{C(I,H)}$, na última integral e, em seguida, fazendo a mudança de variável $\tau = t - s$, obtemos

$$\|u(t+h) - u(t)\| \leq \|T(h)\varphi - \varphi\| + \|g(u)\|_{C(I,H)} |h| + L(M) \left| \int_0^t \|u(\tau+h) - u(\tau)\| d\tau \right|.$$

Por outro lado, dado que $\varphi \in D(A)$, pelo Lema 2.2-(c), segue que

$$\|T(h)\varphi - \varphi\| = \left\| \int_0^h T(s)A\varphi ds \right\| \leq \|A\varphi\| |h|.$$

Combinando essas duas estimativas e definindo $a = \|A\varphi\| + \|g(u)\|_{C(I,H)}$,

$$\|u(t+h) - u(t)\| \leq a|h| + L(M) \left| \int_0^t \|u(\tau+h) - u(\tau)\| d\tau \right|, \quad \forall t, t+h \in I.$$

A desigualdade de Gronwall garante então que

$$\|u(t+h) - u(t)\| \leq a|h|e^{L(M)|t|} \leq ae^{L(M)|I|} |h|, \quad \forall t, t+h \in I,$$

mostrando que u é Lipschitz em I . Logo, $f = g(u(\cdot))$ também é Lipschitz em I . Assim, pelo Corolário 2.4, u é a única solução clássica de (PS) em I e, em particular,

$$u \in C(I, D(A)) \cap C^1(I, H).$$

Como I foi escolhido arbitrariamente, a prova fica completa. \square

O próximo resultado mostra que a solução depende continuamente do dado inicial.

Teorema 2.12 (Dependência contínua). *Usando a notação do Teorema 2.10, temos*

(a) *As funções $T_{\max}, T_{\min} : H \rightarrow (0, \infty]$ são semicontínuas inferiormente.*

(b) *Se $\varphi_n \rightarrow \varphi$ em H , então, para qualquer intervalo compacto $I \subset (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi))$, as soluções generalizadas máximas u_n e u de (PS) associadas, respectivamente, a φ_n e φ , satisfazem $u_n \rightarrow u$ em $C(I, H)$.*

Demonstração. Seja $\varphi_n \rightarrow \varphi$ em H . Começamos por estabelecer o seguinte resultado auxiliar, que garante a existência de uma estimativa uniforme:

Afirmção 1. *Se $T \in (0, T_{\max}(\varphi))$, existe uma constante positiva C , que depende de T , tal que, para todo n suficientemente grande,*

$$T_{\max}(\varphi_n) > T \quad e \quad \|u_n - u\|_{C([0,T],H)} \leq C\|\varphi_n - \varphi\|.$$

De fato, considerando

$$M = 2\|u\|_{C([0,T],H)} \quad e \quad K = 2M + \|g(0)\|,$$

definamos

$$\theta_n = \sup \left\{ \theta \in [0, T_{\max}(\varphi_n)]; \|u_n\|_{C([0,\theta],H)} \leq K \right\}.$$

Para n suficientemente grande, temos

$$\|\varphi_n\| \leq \|u(0)\| + \|\varphi - \varphi_n\| \leq \|u\|_{C([0,T],H)} + \|\varphi - \varphi_n\| < M.$$

Assim, pelo Lema 2.8,

$$\|u_n\|_{C[0,T_M]} \leq K \quad \text{e} \quad T_M < T_{\max}(\varphi_n),$$

o que implica que $\theta_n > T_M > 0$. Portanto, o intervalo $J = [0, T] \cap [0, \theta_n)$ é não vazio, e para todo $t \in J$, temos $\|u_n\|_{C([0,t],H)} \leq K$ e

$$\begin{aligned} \|u(t) - u_n(t)\| &= \left\| T(t)(\varphi - \varphi_n) + \int_0^t T(t-s)(g(u(s)) - g(u_n(s))) ds \right\| \\ &\leq \|\varphi - \varphi_n\| + \int_0^t \|g(u(s)) - g(u_n(s))\| ds \\ &\leq \|\varphi - \varphi_n\| + L(K) \int_0^t \|u(s) - u_n(s)\| ds. \end{aligned}$$

Aplicando a desigualdade de Gronwall, obtemos

$$\|u(t) - u_n(t)\| \leq e^{L(K)T} \|\varphi - \varphi_n\|, \quad \forall t \in J. \quad (2.22)$$

Logo,

$$\|u_n(t)\| \leq \|u\|_{C([0,T],H)} + e^{L(K)T} \|\varphi - \varphi_n\|, \quad \forall t \in J.$$

Como o lado direito é independente de t e o segundo termo converge para zero, segue que, para n suficientemente grande,

$$\|u_n(t)\| \leq M, \quad \text{para todo } t \in J. \quad (2.23)$$

Afirmamos agora que $\theta_n > T$. Com efeito, suponhamos, por absurdo, que $\theta_n \leq T$. No caso em que $\theta_n = T_{\max}(\varphi_n)$, a estimativa (2.23) implica que a função $\|u_n(\cdot)\|$ é uniformemente limitada no intervalo maximal $[0, T_{\max}(\varphi_n))$. Portanto, pela alternativa (i) do Teorema 2.9, deveríamos ter $T_{\max}(\varphi_n) = \infty$, o contradiz o fato de θ_n ser finito. Por outro lado, caso $\theta_n < T_{\max}(\varphi_n)$, pela continuidade de u_n em θ_n existe $\theta_n < \vartheta < T_{\max}(\varphi_n)$ tal que

$$\|u_n(s) - u_n(\theta_n)\| < M, \quad \text{para todo } s \in [\theta_n, \vartheta].$$

De (2.23), segue que $\|u_n(\theta_n)\| \leq M$, e portanto

$$\|u_n(s)\| \leq \|u_n(\theta_n)\| + M \leq 2M, \quad \text{para todo } s \in [\theta_n, \vartheta].$$

Juntando isso com (2.23), concluímos que

$$\|u_n(s)\| \leq 2M \leq K, \quad \text{para todo } s \in [0, \vartheta],$$

o que contradiz a maximalidade de θ_n . Em qualquer dos casos, resulta uma contradição. Logo, deve ocorrer que $\theta_n > T$ para n suficientemente grande, o que implica $T < T_{\max}(\varphi_n)$ e $J = [0, T]$. Assim, por (2.22),

$$\|u - u_n\|_{C([0,T],H)} \leq e^{L(K)T} \|\varphi - \varphi_n\|. \quad \blacksquare$$

Analogamente temos:

Afirmção 2. *Se $T \in (0, T_{\min}(\varphi))$, então existe uma constante positiva $C = C(T)$ tal que, para todo n suficientemente grande,*

$$T_{\min}(\varphi_n) > T \quad \text{e} \quad \|u_n - u\|_{C([-T,0],H)} \leq C \|\varphi_n - \varphi\|.$$

Por fim, para mostrar o item (a), note que, pela Afirmção 1, para todo $T < T_{\max}(\varphi)$ tem-se $\liminf T_{\max}(\varphi_n) \geq T$, o que implica $\liminf T_{\max}(\varphi_n) \geq T_{\max}(\varphi)$, mostrando assim que T_{\max} é uma função semicontínua inferiormente. O mesmo argumento aplica-se a T_{\min} .

Para o item (b), considere um intervalo $I = [a, b]$ que contenha a origem. Pelas afirmações anteriores, para n suficientemente grande, tem-se

$$\|u_n - u\|_{C[0,b]} \leq C(b) \|\varphi_n - \varphi\| \quad \text{e} \quad \|u_n - u\|_{C[a,0]} \leq C(a) \|\varphi_n - \varphi\|.$$

Dessa forma,

$$\|u_n - u\|_{C(I,H)} \leq (C(a) + C(b)) \|\varphi_n - \varphi\| \rightarrow 0,$$

e o resultado desejado segue imediatamente. \square

Concluimos esta seção com os corolários a seguir, que mostram que, sob hipóteses ligeiramente mais fracas do que a condição global de Lipschitz, ainda assim garantimos a existência global da solução.

Corolário 2.9. *Suponha que g satisfaça a condição local de Lipschitz (2.18) e que existam constantes não negativas c_1, c_2 tais que*

$$\|g(u)\| \leq c_1 \|u\| + c_2, \quad \forall u \in H.$$

Então para qualquer $\varphi \in H$, o problema (PS) admite uma única solução generalizada global, e para $\varphi \in D(A)$, uma única solução clássica global.

Demonstração. Pelo Teorema 2.10, o problema admite uma única solução generalizada u

definida no intervalo maximal $(-T_{\min}, T_{\max})$, satisfazendo

$$u(t) = T(s)\varphi + \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad \text{para todo } t \in (-T_{\min}, T_{\max}).$$

Dessa forma,

$$\|u(t)\| \leq \|\varphi\| + \left| \int_0^t \|g(u(s))\| ds \right| \leq \|\varphi\| + c_2|t| + c_1 \left| \int_0^t \|u(s)\| ds \right|.$$

Caso $T_{\max} < \infty$, pela desigualdade de Gronwall, obtemos

$$\|u(t)\| \leq (\|\varphi\| + c_2 T_{\max}) e^{c_1 t}, \quad \text{para todo } t \in [0, T_{\max}),$$

o que contradiz $\|u(t)\| \rightarrow \infty$ quando $t \rightarrow T_{\max}^-$. Portanto, $T_{\max} = \infty$. O argumento para T_{\min} é análogo, de modo que u é uma solução generalizada global. Além disso, em virtude do Teorema 2.11, essa solução generalizada é também clássica global sempre que $\varphi \in D(A)$. \square

A seguir, além de assegurar a existência de solução global, ressaltamos uma lei de conservação fundamental que descreve o comportamento do problema (PS).

Corolário 2.10. *Suponha que g satisfaça a condição local de Lipschitz (2.18) e que*

$$\operatorname{Re}(g(v), v) = 0, \quad \forall v \in H.$$

Então para qualquer $\varphi \in H$, o problema (PS) admite uma única solução generalizada global $u \in C(\mathbb{R}, H)$, e para $\varphi \in D(A)$, uma única solução clássica global. Além disso,

$$\|u(t)\| = \|\varphi\|, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Demonstração. Suponhamos inicialmente que $\varphi \in D(A)$. Nesse caso, pelo Teorema 2.11, o problema admite uma única solução clássica u definida no intervalo maximal $(-T_{\min}, T_{\max})$. Tomando o produto interno da equação de evolução com $u(t)$ e considerando a parte real, obtemos, para todo $t \in (-T_{\min}, T_{\max})$,

$$\operatorname{Re}(u'(t), u(t)) = \operatorname{Re}(Au(t), u(t)) + \operatorname{Re}(g(u(t)), u(t)).$$

Como o operador A é anti-adjunto, o primeiro termo à direita é nulo. Além disso, a hipótese imposta a g garante que

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u(t)\|^2 = \operatorname{Re}(u'(t), u(t)) = \operatorname{Re}(g(u(t)), u(t)) = 0.$$

Segue então que a função $\|u(\cdot)\|$ é constante no intervalo maximal. Em particular,

$$\|u(t)\| = \|\varphi\|, \quad \text{para todo } t \in (-T_{\min}, T_{\max}).$$

Consequentemente, pelas alternativas de blow-up, (i) e (ii) do Teorema 2.10, concluímos que $(-T_{\min}, T_{\max}) = \mathbb{R}$, mostrando que u é solução clássica global.

No caso em que $\varphi \in H$, como A é densamente definido, existe $(\varphi_n) \subset D(A)$ tal que

$$\varphi_n \rightarrow \varphi \quad \text{em } H.$$

Denotemos por u_n e u as soluções generalizadas maximais de (PS) associadas, respectivamente, aos dados iniciais φ_n e φ . Então, pelo Teorema 2.12- (b), segue que

$$u_n(t) \rightarrow u(t) \quad \text{em } H, \quad \text{para todo } t \in (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi)).$$

Além disso, pelo caso anterior,

$$\|u_n(t)\| = \|\varphi_n\|, \quad \text{para todo } n \in \mathbb{N} \text{ e } t \in \mathbb{R}.$$

Portanto, passando ao limite em n , obtemos

$$\|u(t)\| = \|\varphi\|, \quad \text{para todo } t \in (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi)).$$

Consequentemente, pelas alternativas de blow-up apresentados no Teorema 2.10, concluímos que $(-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi)) = \mathbb{R}$, ou seja, u é solução generalizada global. \square

2.4 Equação de Schrödinger

Nesta seção, ilustramos de forma concisa como a teoria desenvolvida nas seções anteriores pode ser aplicada para analisar problemas de valor inicial para equação de Schrödinger. Consideremos, por exemplo, o problema abstrato:

$$iu' + \mathcal{A}u + g(u) = 0, \quad u(0) = \varphi;$$

onde \mathcal{A} é um operador auto-adjunto em um espaço de Hilbert H . Reescrevendo o problema na forma evolutiva usual, temos a forma equivalente

$$u' = i\mathcal{A}u + ig(u), \quad u(0) = \varphi.$$

Neste contexto, o operador $A = i\mathcal{A}$ é anti-adjunto e, portanto, gera um grupo de operadores unitários fortemente contínuo. Esta estrutura permite a aplicação direta da teoria geral apresentada anteriormente, assegurando a existência e unicidade de soluções, bem como sua regularidade e dependência contínua em relação aos dados iniciais. Além disso,

a presença do grupo unitário garante propriedades fundamentais de conservação, particularmente a invariância da norma ao longo do tempo, o que é uma característica essencial na dinâmica da equação de Schrödinger.

O objetivo desta seção é estudar a equação de Schrödinger no caso em que

$$\mathcal{A} = {}_v\Delta \quad \text{e} \quad H = L^2(\Omega, V),$$

com $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ sendo um domínio limitado de fronteira suave ou $\Omega = \mathbb{R}^N$, e V um peso que satisfaz as condições **V1** e **V2**. Para tanto, adotando a notação das Seções 1.2 e 1.3, iniciamos pela definição dos operadores de Schrödinger, que serão utilizados ao longo dos próximos capítulos.

Definição 2.2. No espaço de Hilbert $L^2(\Omega, V)$, definimos o operador \mathbb{A} por

$$\begin{cases} D(\mathbb{A}) := \{u \in H_0^1(\Omega, V); \Delta u \in L^2(\Omega, 1/V)\} \\ \mathbb{A}u := i {}_v\Delta u = i \frac{\Delta u}{V}, \quad \text{para todo } u \in D(\mathbb{A}). \end{cases} \quad (2.24)$$

No espaço de Hilbert $H^{-1}(\Omega, V)$, definimos o operador A por

$$\begin{cases} D(A) := H_0^1(\Omega, V) \subset H^{-1}(\Omega, V) \\ Au := i {}_v\Delta u, \quad \text{para todo } u \in D(A), \end{cases} \quad (2.25)$$

sendo ${}_v\Delta u$ definido conforme (1.25).

É claro que ambos os operadores são lineares e, para todo $u \in D(\mathbb{A})$ e $v \in H_0^1(\Omega, V)$,

$$\langle Au, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = -i \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \langle \mathbb{A}u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V};$$

isto é,

$$Au = \mathbb{A}u \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V), \quad \forall u \in D(\mathbb{A}). \quad (2.26)$$

Além disso, temos a imersão contínua

$$\left(H_0^1(\Omega, V), \|\cdot\|_{H^1(\Omega, V)} \right) \hookrightarrow \left(D(A), \|\cdot\|_{D(A)} \right), \quad (2.27)$$

pois, de acordo com (1.17) e (1.26), para qualquer $u \in D(A)$,

$$\begin{aligned} \|u\|_{D(A)}^2 &= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 + \|Au\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 \\ &= \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 + \|{}_v\Delta u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 \\ &\leq \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 \\ &= \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^2. \end{aligned}$$

Por outro lado, como o operador laplaciano com peso é auto-adjunto, $i\mathbb{A}$ e iA também o são. Assim, pelo Teorema 2.3, \mathbb{A} e A geram C_0 -grupos de operadores unitários

$$\{\mathcal{T}(t)\}_{t \in \mathbb{R}} \text{ em } L^2(\Omega, V) \quad \text{e} \quad \{T(t)\}_{t \in \mathbb{R}} \text{ em } H^{-1}(\Omega, V), \quad (2.28)$$

respectivamente. Em particular, \mathbb{A} e A são operadores fechados e densamente definidos.

Lema 2.9 (Igualdade de grupos). *Para todo $\varphi \in L^2(\Omega, V)$ e $t \in \mathbb{R}$, tem-se*

$$\mathcal{T}(t)\varphi = T(t)\varphi \text{ em } H^{-1}(\Omega, V).$$

Demonstração. Suponha que $\varphi \in D(\mathbb{A})$ e seja $u = \mathcal{T}(\cdot)\varphi$. Pelo Lema 2.2 temos

$$u(t) \in D(\mathbb{A}) \quad \text{e} \quad u'(t) = \mathbb{A}u(t), \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Além disso, como

$$\left\| \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - u'(t) \right\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \left\| \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - u'(t) \right\|_{L^2(\Omega, V)},$$

segue que a derivada de $u(t)$ em $H^{-1}(\Omega, V)$ é

$$u'(t) = \mathbb{A}u(t) = Au(t) \text{ em } H^{-1}(\Omega, V),$$

sendo a última igualdade consequência de (2.26). Portanto, u é solução do problema

$$\begin{cases} w'(t) = Aw(t), & \text{para todo } t \in \mathbb{R} \\ w(0) = \varphi. \end{cases}$$

Pelo Teorema 2.4, concluímos então que $u = T(\cdot)\varphi$ em $H^{-1}(\Omega, V)$, e o resultado segue.

No caso em que $\varphi \in L^2(\Omega, V)$, pela densidade do domínio de \mathbb{A} , existe uma sequência $(\varphi_n) \subset D(\mathbb{A})$ tal que

$$\varphi_n \rightarrow \varphi \text{ em } L^2(\Omega, V).$$

Pelo caso já tratado, tem-se $\mathcal{T}(t)\varphi_n = T(t)\varphi_n$ e então

$$\begin{aligned} \|T(t)\varphi - \mathcal{T}(t)\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)} &\leq \|T(t)\varphi - \mathcal{T}(t)\varphi_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|\mathcal{T}(t)\varphi_n - \mathcal{T}(t)\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &\leq \|T(t)\varphi - T(t)\varphi_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|\mathcal{T}(t)\varphi_n - \mathcal{T}(t)\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &= \|\varphi - \varphi_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|\varphi_n - \varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq 2\|\varphi - \varphi_n\|_{L^2(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Passando ao limite quando $n \rightarrow \infty$, conclui-se que $T(t)\varphi = \mathcal{T}(t)\varphi$ em $H^{-1}(\Omega, V)$. \square

Como consequência da existência de um grupo de operadores unitários, o próximo corolário garante a existência e a unicidade de solução clássica para a equação de Schrödinger homogênea:

$$\begin{cases} i \partial_t u + \frac{1}{V} \Delta u = 0, & \text{em } \Omega \times \mathbb{R} \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times \mathbb{R} \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para todo } x \in \Omega, \end{cases} \quad (2.29)$$

onde a condição de contorno é considerada apenas para domínios limitados (quando $\Omega = \mathbb{R}^N$, tal restrição naturalmente deixa de existir). Identificando $u(t)(\cdot) = u(\cdot, t)$ e observando que a condição de contorno está incorporada na definição do domínio de \mathbb{A} , o problema pode ser escrito como uma equação de evolução abstrata de primeira ordem:

$$u'(t) = \mathbb{A}u(t) \quad \text{para todo } t \in \mathbb{R}, \quad u(0) = \varphi. \quad (2.30)$$

Corolário 2.11. *Para todo dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$, o problema (2.29) admite uma única solução clássica*

$$u \in C(\mathbb{R}, D(\mathbb{A})) \cap C^1(\mathbb{R}, L^2(\Omega, V)),$$

dada por $u(t) = \mathcal{T}(t)\varphi$. Além disso, é lipschitziana, com

$$\|u(t) - u(s)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq \|\Delta\varphi\|_{L^2(\Omega, 1/V)} |t - s|, \quad \forall t, s \in \mathbb{R}.$$

Valem ainda as leis de conservação de massa e energia:

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \quad e \quad \|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)} = \|\nabla\varphi\|_{L^2(\Omega)}.$$

Demonstração. Pelo Teorema 2.4 sabemos que a função $u(t) = \mathcal{T}(t)\varphi$ é a única solução clássica do problema (2.30) e é Lipschitz contínua, satisfazendo

$$\|u(t) - u(s)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq \|\mathbb{A}\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} |t - s| = \|\Delta\varphi\|_{L^2(\Omega, 1/V)} |t - s|, \quad \forall t, s \in \mathbb{R}.$$

Como cada operador $\mathcal{T}(t)$ é uma isometria em $L^2(\Omega, V)$, a solução conserva massa:

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\mathcal{T}(t)\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Além disso, pelo Lema 2.9 temos $u(t) = T(t)\varphi$ em $H^{-1}(\Omega, V)$, e como $T(t)$ é também uma isometria neste espaço, resulta

$$\|u(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|T(t)\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)}, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Por outro lado, como $\varphi \in D(A)$, o Lema 2.2 permite comutar A e $T(t)$, obtendo

$$\begin{aligned}\|_V \Delta u(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} &= \|AT(t)\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|T(t)A\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|A\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &= \|_V \Delta \varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)}.\end{aligned}$$

Agora, aplicando a identidade (1.29) nesta igualdade, obtemos

$$\|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 - \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|u(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 = \|\nabla \varphi\|_{L^2(\Omega)}^2 - \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|\varphi\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2.$$

Por fim, combinando essa relação com as conservações de massa, segue a conservação de energia, ou seja,

$$\|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)} = \|\nabla \varphi\|_{L^2(\Omega)},$$

para todo $t \in \mathbb{R}$. □

Exemplo 2.2. No caso $V = 2$ e $N = 1$, a função $u : \mathbb{R} \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ definida por

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{1 + 2it}} \cdot \exp\left(-\frac{x^2}{1 + 2it}\right),$$

é a única solução do problema

$$\begin{cases} i \partial_t u + \frac{1}{2} \partial_x^2 u = 0, & (x, t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R} \\ u(x, 0) = \exp(-x^2), & x \in \mathbb{R}. \end{cases}$$

Exemplo 2.3. Assumindo $\Omega = \mathbb{R}^N$ e V constante, apresentaremos a seguir uma fórmula para $\mathcal{F}(t)$ aplicada a funções bem regulares. Para isso, recordamos algumas propriedades fundamentais da transformada de Fourier, começando pelo espaço de Schwartz

$$\mathcal{S}(\mathbb{R}^N) := \left\{ \varphi \in C^\infty(\mathbb{R}^N); \quad \sup_{x \in \mathbb{R}^N} (1 + |x|^2)^{k/2} \sum_{|\alpha| \leq \ell} |\partial^\alpha \varphi(x)| < \infty, \quad \forall k, \ell \in \mathbb{N}_0 \right\},$$

no qual a transformada de Fourier \mathcal{F} é bem definida e invertível. Para $\varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^N)$, define-se a transformada de Fourier

$$\mathcal{F} \varphi(\xi) := \int_{\mathbb{R}^N} e^{-2\pi i x \cdot \xi} \varphi(x) dx, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}^N,$$

sendo a transformada inversa dada por

$$\mathcal{F}^{-1} \varphi(x) := \int_{\mathbb{R}^N} e^{2\pi i x \cdot \xi} \varphi(\xi) d\xi, \quad \forall x \in \mathbb{R}^N.$$

Como propriedades bem conhecidas, temos

$$C_0^\infty(\mathbb{R}^N) \subset \mathcal{S}(\mathbb{R}^N) \subset L^2(\mathbb{R}^N) \quad \text{e} \quad \mathcal{F}(\Delta \varphi)(\xi) = -4\pi^2 |\xi|^2 \mathcal{F} \varphi(\xi).$$

Além disso, de acordo com [9, Lema 2.2.4], a transformada de Fourier da função

$$K_a(x) = \left(\frac{1}{4\pi ia}\right)^{N/2} \exp\left(i\frac{|x|^2}{4a}\right), \quad \forall x \in \mathbb{R}^N, \quad \text{onde } a \neq 0,$$

é dada por

$$\mathcal{F}(K_a)(\xi) = \exp\left(-i4\pi^2|\xi|^2 a\right).$$

A partir dessas propriedades, para cada $\varphi \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^N)$, a ação de $\mathcal{T}(t)$ pode ser explicitamente descrita por

$$\left(\mathcal{T}(t)\varphi\right)(x) = \left(\frac{V}{4\pi it}\right)^{N/2} \int_{\mathbb{R}^N} e^{\frac{iV|x-y|^2}{4t}} \varphi(y) dy, \quad \forall x \in \mathbb{R}^N, t \neq 0. \quad (2.31)$$

De fato, defina $u \in C(\mathbb{R}, \mathcal{S}(\mathbb{R}^N))$ por

$$u(t)(x) = \mathcal{F}^{-1}\left\{\exp\left(-4\pi^2 i|\xi|^2 \frac{t}{V}\right) \mathcal{F}\varphi\right\}(x), \quad x \in \mathbb{R}^N, t \in \mathbb{R}.$$

Temos

$$\mathcal{F}(\partial_t u(t))(\xi) = -4\pi^2 i|\xi|^2 \frac{1}{V} \mathcal{F}(u(t))(\xi) \quad \text{e} \quad \mathcal{F}(\Delta u(t))(\xi) = -4\pi^2 |\xi|^2 \mathcal{F}(u(t))(\xi).$$

Assim,

$$\mathcal{F}(\partial_t u(t)) = \frac{i}{V} \mathcal{F}(\Delta u(t)),$$

ou seja,

$$\mathcal{F}(i\partial_t u(t) + {}_V\Delta u(t)) = 0.$$

Portanto, u satisfaz a equação $i\partial_t u + {}_V\Delta u(t) = 0$ para todo $t \in \mathbb{R}$, com condição inicial $u(0) = \varphi$. Logo, pela unicidade da solução temos $u(t) = \mathcal{T}(t)\varphi$. Finalmente, como

$$u(t) = \mathcal{F}^{-1}\left(\mathcal{F}(K_{t/V}) \mathcal{F}\varphi\right) = \mathcal{F}^{-1}\left(\mathcal{F}(K_{t/V} * \varphi)\right) = K_{t/V} * \varphi, \quad \text{para todo } t \neq 0,$$

obtemos a fórmula (2.31).

O próximo resultado estabelece as condições sob as quais é possível garantir a existência de uma única solução para a equação de Schrödinger linear:

$$\begin{cases} i\partial_t u + \frac{1}{V}\Delta u + f(x, t) = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para todo } x \in \Omega, \end{cases} \quad (2.32)$$

onde a condição de contorno nula é imposta apenas quando Ω é limitado.

Corolário 2.12. *Seja I um intervalo aberto ao qual o ponto 0 é aderente e suponha que $f \in C(\bar{I}, L^2(\Omega, V))$. Uma função $u \in C(\bar{I}, D(\mathbb{A}))$ é solução clássica do problema (2.32) com dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$ se, e somente se,*

$$u(t) = \mathcal{T}(t)\varphi + i \int_0^t \mathcal{T}(t-s)f(u(s))ds, \quad \text{para todo } t \in \bar{I}. \quad (2.33)$$

Além disso, se f satisfaz uma das seguintes condições:

- (a) $f \in L^1_{\text{loc}}(\bar{I}, D(\mathbb{A}))$;
- (b) $f \in W^{1,1}(I, L^2(\Omega, V))$;
- (c) f lipschitziana e I limitado;

então para cada dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$, a função u , definida por (2.33), é a única solução clássica do problema (2.32).

Demonstração. Identificando $u(t)(\cdot) = u(\cdot, t)$ e $f(t)(\cdot) = f(\cdot, t)$, o problema (2.32) pode ser reformulado como uma equação abstrata de evolução de primeira ordem da seguinte forma:

$$\begin{cases} u'(t) = \mathbb{A}u(t) + if(t), & t \in I \\ u(0) = \varphi, \end{cases}$$

cuja análise fica reduzida à aplicação imediata dos Corolários 2.1 a 2.4, que garantem, sob as hipóteses enunciadas, a existência e unicidade da solução clássica, além de sua representação integral. \square

Exemplo 2.4. Fixemos as funções $\phi \in L^2(\Omega, V)$ e $h \in C(\bar{I}, \mathbb{C})$, e consideremos a função contínua $f(t) = h(t)\phi$. Analisemos os seguintes casos:

1. Se $\phi \in D(\mathbb{A})$, então para todo $t \in \bar{I}$ temos

$$\|f(t)\|_{D(\mathbb{A})} = \|h(t)\phi\|_{L^2(\Omega, V)} + \|\mathbb{A}h(t)\phi\|_{L^2(\Omega, V)} = |h(t)| \left(\|\phi\|_{L^2(\Omega, V)} + \|\mathbb{A}\phi\|_{L^2(\Omega, V)} \right).$$

Como h é contínua, a expressão acima define uma função localmente integrável, e portanto $f \in L^1_{\text{loc}}(\bar{I}, D(\mathbb{A}))$.

2. Se $h \in W^{1,1}(I, \mathbb{C})$, então, para todo $\psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{C})$, vale

$$\int_I f(t)\psi'(t)dt = \left(\int_I h(t)\psi'(t)dt \right) \phi = - \left(\int_I h'(t)\psi(t)dt \right) \phi = - \int_I h'(t)\phi\psi(t)dt,$$

o que mostra que f possui derivada fraca dada por $f'(t) = h'(t)\phi$. Como tanto h quanto sua derivada são integráveis, segue imediatamente que f e sua derivada fraca pertencem a $L^1(I, L^2(\Omega, V))$, implicando que $f \in W^{1,1}(I, L^2(\Omega, V))$.

3. Suponha que I seja limitado. Se h é lipschitziana, então f também é, pois

$$\|f(t) - f(s)\|_{L^2(\Omega, V)} = |h(t) - h(s)| \|\phi\|_{L^2(\Omega, V)} \leq C|t - s|, \quad \forall t, s \in \bar{I}.$$

Assim, sob as condições acima, se $\varphi \in D(\mathbb{A})$, segue do Corolário 2.12 que o problema (2.32) admite uma única solução clássica.

Exemplo 2.5. Suponha que I seja um intervalo compacto e considere uma função mensurável $f : \Omega \times I \rightarrow \mathbb{C}$ tal que para todo $t \in I$, $f(\cdot, t) \in L^2(\Omega, V)$, e para quase todo $x \in \Omega$, $f(x, \cdot) \in C^1(I, \mathbb{C})$. Suponha ainda que exista uma função $g \in L^2(\Omega, V)$ satisfazendo

$$|\partial_t f(x, t)| \leq g(x), \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega, \text{ para todo } t \in I. \quad (2.34)$$

Afirmamos que

$$f \in C^1(I, L^2(\Omega, V)), \quad \text{onde } f(t)(x) := f(x, t).$$

Com efeito, inicialmente observe que (2.34) implica que $\partial_t f(\cdot, t) \in L^2(\Omega, V)$ para todo t . Fixado $t \in I$, defina

$$f_h(x) := \frac{f(x, t+h) - f(x, t)}{h} - \partial_t f(x, t), \quad \forall x \in \Omega.$$

Para quase todo $x \in \Omega$, como $f(x, \cdot)$ é derivável, tem-se

$$|f_h(x)|^2 \rightarrow 0 \quad \text{quando } h \rightarrow 0.$$

Além disso, pelo Teorema Fundamental do Cálculo e (2.34), obtemos

$$|f_h(x)| = \left| \frac{1}{h} \int_t^{t+h} \partial_t f(x, s) ds - \partial_t f(x, t) \right| \leq 2g(x), \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega,$$

de modo que $|f_h|^2 V$ é dominada pela função integrável $4g^2 V$. Portanto, pelo Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue obtemos

$$\left\| \frac{f(t+h) - f(t)}{h} - \partial_t f(\cdot, t) \right\|_{L^2(\Omega, V)}^2 = \int_{\Omega} |f_h|^2 V dx \rightarrow 0 \quad \text{quando } h \rightarrow 0,$$

o que implica que f é derivável em t com derivada $f'(t) = \partial_t f(\cdot, t)$. Por fim, para mostrar que essa derivada é contínua, note que

$$\|f'(s) - f'(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 = \int_{\Omega} |\partial_t f(x, s) - \partial_t f(x, t)|^2 V dx, \quad \forall t, s \in I.$$

Como $\partial_t f(x, \cdot)$ é contínua para quase todo $x \in \Omega$, e está dominada pela função g , o Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue garante que a integral acima converge

para zero quando $s \rightarrow t$, mostrando que f' é contínua em t .

Uma vez verificado que f é continuamente diferenciável e sendo I compacto, segue-se que $f \in W^{1,1}(I, L^2(\Omega, V))$. Assim, o Corolário 2.12 garante que o problema (2.32) admite uma única solução clássica para cada dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$.

Exemplo 2.6. Considere o caso unidimensional:

$$\begin{cases} i\partial_t u + e^{-x^2} \partial_x^2 u + \lambda e^{-2x^2} \sin(tx) = 0, & (x, t) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R} \\ u(x, 0) = \varphi, & x \in \mathbb{R}. \end{cases}$$

Neste caso, tomamos $V(x) = e^{x^2}$, que é uma função contínua com ínfimo positivo,

$$f(x, t) = \lambda e^{-2x^2} \sin(tx) \quad \text{e} \quad g(x) = |\lambda| |x| e^{-2x^2}.$$

Claramente f é continuamente diferenciável, com $|\partial_t f(x, t)| \leq g(x)$ e

$$\|f(\cdot, t)\|_{L^2(\mathbb{R}, V)}^2 \leq |\lambda|^2 \int_{\mathbb{R}} e^{-3x^2} dx < \infty \quad \text{e} \quad \|g\|_{L^2(\mathbb{R}, V)}^2 = |\lambda|^2 \int_{\mathbb{R}} x^2 e^{-3x^2} dx < \infty.$$

Assim, todas as hipóteses do Exemplo 2.5 estão satisfeitas e, portanto, o problema (2.32) admite uma única solução clássica para todo dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$.

Para concluir este capítulo, apresentamos um resultado de existência e unicidade de solução para a equação de Schrödinger semilinear no caso mais simples, em que a não linearidade é apenas Lipschitz.

Corolário 2.13. *Suponha que $g : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$ seja uma aplicação lipschitziana. Então, para todo dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$, o problema*

$$\begin{cases} u \in C(\mathbb{R}, D(\mathbb{A})) \cap C^1(\mathbb{R}, L^2(\Omega, V)) \\ i\partial_t u + {}_v\Delta u + g(u) = 0 \\ u(0) = \varphi \end{cases} \quad (2.35)$$

admite uma única solução. Além disso, se a não linearidade satisfaz

$$\operatorname{Re}(g(v), iv)_{L^2(\Omega, V)} = 0, \quad \text{para todo } v \in L^2(\Omega, V),$$

então a solução conserva a massa, isto é,

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \text{para todo } t \in \mathbb{R}.$$

Demonstração. Segue imediatamente do Teorema 2.9 e dos Corolários 2.8 e 2.10. \square

Exemplo 2.7. Seja $K \in L^\infty(\Omega, \mathbb{C})$ e considere a aplicação $g : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$ definida por $g(u) = Ku$. Como

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq \|K\|_\infty \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u, v \in L^2(\Omega, V),$$

temos que g é Lipschitz. Consequentemente, o problema (2.35) admite uma única solução para todo dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$. Além disso, quando K assume somente valores reais, a solução conserva a massa, já que

$$\operatorname{Re}(g(v), iv)_{L^2(\Omega, V)} = -\operatorname{Re} \left(i \int_\Omega K|v|^2 V dx \right) = 0, \quad \forall v \in L^2(\Omega, V).$$

Exemplo 2.8. Seja $V \in L^1(\Omega)$ uma função contínua com ínfimo positivo em um domínio limitado Ω , e considere a função complexa $g(z) = \lambda e^{i\operatorname{Re}z}$ (com $\lambda \in \mathbb{C}$), que é lipschitziana, pois para quaisquer $z, w \in \mathbb{C}$ temos

$$|g(z) - g(w)| = 2|\lambda| \left| \sin \left(\frac{\operatorname{Re}z - \operatorname{Re}w}{2} \right) \right| \leq |\lambda| |\operatorname{Re}z - \operatorname{Re}w| \leq |\lambda| |w - z|.$$

Dessa forma, a aplicação $g : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$, definida por $g(u)(x) = g(u(x))$, é bem definida e lipschitziana, já que

$$\|g(u)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq |\lambda| \|V\|_{L^1(\Omega)}^{1/2} \quad \text{e} \quad \|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq |\lambda| \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}.$$

Portanto, para cada dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$, segue do Corolário 2.13 que o problema (2.35) admite uma única solução.

Exemplo 2.9. Seja $f : \Omega \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ uma função Carathéodory, com $f(\cdot, 0) = 0$. Suponha ainda que f seja lipschitziana na segunda variável, ou seja, que exista uma constante L tal que

$$|f(x, u) - f(x, v)| \leq L|u - v|, \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega, \quad \text{para todo } u, v \geq 0.$$

Definimos a extensão complexa $\tilde{f} : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ por

$$\tilde{f}(x, u) := f(x, |u|) \frac{u}{|u|} \quad \text{para } u \neq 0 \quad \text{e} \quad \tilde{f}(x, 0) := 0.$$

Para todo $u, v \in \mathbb{C}$, temos

$$\begin{aligned} |u||v| [\tilde{f}(x, u) - \tilde{f}(x, v)] &= u|v| [f(x, |u|) - f(x, |v|)] \\ &\quad + [u(|v| - |u|) + |u|(u - v)] f(x, |v|). \end{aligned}$$

Então

$$\begin{aligned} |u||v|\left|\tilde{f}(x, u) - \tilde{f}(x, v)\right| &\leq |u||v|\left|f(x, |u|) - f(x, |v|)\right| + 2|u||u - v|\left|f(x, |v|)\right| \\ &\leq 3L|u||v||u - v|, \end{aligned}$$

ou equivalentemente,

$$\left|\tilde{f}(x, u) - \tilde{f}(x, v)\right| \leq 3L|u - v|, \quad \forall u, v \in \mathbb{C}.$$

Consequentemente, a aplicação $g : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$, dada por $g(u)(x) = \tilde{f}(x, u(x))$, é bem definida e lipschitziana. Além disso,

$$\operatorname{Re}(g(v), iv)_{L^2(\Omega, V)} = -\operatorname{Re}\left(i \int_{\Omega} f(x, |v|)|v| V dx\right) = 0, \quad \forall v \in L^2(\Omega, V).$$

Nessas condições, o Corolário 2.13 garante que o problema (2.35) admite uma única solução para todo dado inicial $\varphi \in D(\mathbb{A})$, e que a solução conserva a massa.

Capítulo 3

Método da Energia

Neste capítulo, aplicaremos o método da energia junto com alguns resultados de compacidade para estabelecer um resultado de existência de solução para a seguinte classe de equações de Schrödinger semilineares:

$$\begin{cases} i \partial_t u + v \Delta u + g(x, u) = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para todo } x \in \Omega, \end{cases} \quad (3.1)$$

onde $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ é um domínio limitado com fronteira suave ou $\Omega = \mathbb{R}^N$, $I \subset \mathbb{R}$ é um intervalo aberto contendo a origem, V um peso satisfazendo as hipóteses **V1** e **V2**, g uma não linearidade adequada, e φ uma função dada.

3.1 Definições

Utilizando a notação introduzida nas Seções 1.2, 1.3 e 2.4, e levando em consideração que a condição de contorno homogênea está incorporada na definição do operador laplaciano com peso, podemos reformular a equação de Schrödinger semilinear (3.1) como um problema de evolução de primeira ordem. Mais precisamente:

$$\begin{cases} i \partial_t u + v \Delta u + g(u) = 0 \\ u(0) = \varphi, \end{cases} \quad (\text{P})$$

onde $g(u)$ denota o operador de Nemytskii associado à função complexa g ; isto é,

$$g(u)(x) := g(x, u(x)), \quad x \in \Omega.$$

A seguir, apresentamos duas noções de solução para o problema de Cauchy (P).

Definição 3.1. Assuma que $g \in C(H_0^1(\Omega, V), H^{-1}(\Omega, V))$ e seja $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$.

(a) Uma H_0^1 -**solução clássica** do problema (P) em I é uma função

$$u \in C(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap C^1(I, H^{-1}(\Omega, V))$$

tal que $u(0) = \varphi$ e

$$i\partial_t u + {}_v\Delta u + g(u) = 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V) \quad \text{para todo } t \in I.$$

(b) Uma H_0^1 -**solução forte** do problema (P) em I é uma função

$$u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$$

tal que $u(0) = \varphi$ e

$$i\partial_t u + {}_v\Delta u + g(u) = 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V) \quad \text{para quase todo } t \in I.$$

Em ambas as situações, ${}_v\Delta u$ deve ser entendido de acordo com a Definição 1.6.

Observação 3.1. Pelo Corolário 3.1, se $u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$, então $u \in C(I, L^2(\Omega, V))$, de modo que a condição $u(0) = \varphi$ faz sentido na definição (b).

Ao longo deste capítulo, adotaremos a notação estabelecida na Seção 2.4 para os operadores de Schrödinger, bem como para os grupos de operadores unitários gerados por eles, conforme descrito em (2.24), (2.25) e (2.28).

Teorema 3.1 (Fórmula de Duhamel). *Sejam $I \subset \mathbb{R}$ um intervalo contendo a origem, $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ um dado inicial, e*

$$g \in C(H_0^1(\Omega, V), H^{-1}(\Omega, V))$$

uma função limitada em conjuntos limitados. Então, uma função $u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))$ é uma H_0^1 -solução forte do problema (P) em I se, e somente se,

$$u(t) = T(t)\varphi + i \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

A função $u \in C(\bar{I}, H_0^1(\Omega, V))$ é uma H_0^1 -solução clássica do problema (P) em I se, e somente se, a igualdade acima vale para todo $t \in \bar{I}$.

Demonstração. Considere a função $f(t) = ig(u(t))$ e suponha que $u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))$. Pela imersão (2.27), essa suposição implica, em particular, que $u \in L^\infty(I, D(A))$. Além disso, como g é limitada em conjuntos limitados e u é essencialmente limitada, segue que

$f \in L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))$. Portanto, o resultado é consequência direta do Corolário 2.5. De modo análogo, se u é contínua, temos $f \in C(\bar{I}, H^{-1}(\Omega, V))$ e $u \in C(\bar{I}, D(A))$, o que permite concluir o resultado diretamente pelo Corolário 2.1. \square

A seguir, introduzimos a noção de problema localmente bem-posto. Embora diversas definições de boa-colocação apareçam na literatura, adotamos aqui uma formulação relativamente forte, que requer dependência contínua, unicidade e a alternativa de *blow-up*.

Definição 3.2. Assuma que $g \in C(H_0^1(\Omega, V), H^{-1}(\Omega, V))$. Dizemos que o problema (P) é *localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$* se as seguintes propriedades forem válidas:

- (a) **Existência:** Para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, existe uma H_0^1 -solução clássica de (P) definida em um intervalo maximal $(-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi))$.
- (b) **Unicidade:** Para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ e qualquer intervalo I contido zero, quaisquer duas H_0^1 -soluções fortes de (P) coincidem em I .
- (c) **Alternativa blow-up:** Se $T_{\max}(\varphi) < \infty$ (resp. $T_{\min}(\varphi) < \infty$), então

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \rightarrow \infty \quad \text{quando } t \rightarrow T_{\max}(\varphi)^- \quad (\text{resp. } t \rightarrow -T_{\min}(\varphi)^+).$$

- (d) **Dependência contínua:** Se $\varphi_n \rightarrow \varphi$ em $H_0^1(\Omega, V)$ e se $I \subset (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi))$ é um intervalo compacto, então a solução maximal u_n de (P) associada ao dado inicial φ_n está definida em I para n suficientemente grande e satisfaz $u_n \rightarrow u$ em $C(I, H_0^1(\Omega, V))$, onde u é a solução maximal de (P) associada ao dado inicial φ .

3.2 Resultados de compacidade

No decorrer da análise da existência de soluções locais ou globais para a equação (P), encontraremos diversas situações envolvendo convergência forte e fraca. Para tratá-las adequadamente, serão necessários alguns resultados de compacidade.

Usaremos repetidamente as seguintes propriedades básicas das topologias fracas.

Lema 3.1. *Sejam X e Y espaços de Banach tais que $X \hookrightarrow Y$.*

- (a) *Se $x_n \rightharpoonup x$ em X , então $x_n \rightharpoonup x$ em Y .*
- (b) *Seja $(x_n) \subset X$ uma sequência limitada tal que $x_n \rightharpoonup y$ em Y . Se X é reflexivo, então $y \in X$ e $x_n \rightharpoonup y$ em X .*
- (c) *Assuma que X é reflexivo e que I seja um intervalo aberto. Suponha que $u : \bar{I} \rightarrow Y$ seja fracamente contínua e que existam uma constante K e um subconjunto J denso em \bar{I} tais que*

$$u(t) \in X \quad \text{e} \quad \|u(t)\|_X \leq K, \quad \forall t \in J.$$

Então, as propriedades acima se estendem a todo $t \in \bar{I}$ e a função $u : \bar{I} \rightarrow X$ é fracamente contínua.

Demonstração. Dado que a imersão $X \hookrightarrow Y$ é contínua nas topologias fortes, segue de [6, Proposição 6.2.9] que ela também o é nas topologias fracas, de onde se conclui (a).

Para verificar (b), note que, como X é reflexivo, existe uma subsequência (x_{n_k}) e um elemento $x \in X$ tais que $x_{n_k} \rightharpoonup x$ em X e, portanto, em Y . Assim, pela unicidade do limite fraco, $y = x$. Como isso vale para toda subsequência, segue que $x_n \rightharpoonup y$ em X .

Para mostrar (c), seja $t \in \bar{I}$ e considere uma sequência $(t_n) \subset J$ tal que $t_n \rightarrow t$. A continuidade fraca u em Y garante que $u(t_n) \rightharpoonup u(t)$ em Y . Como $(u(t_n))$ é limitada em X por K , o resultado do item anterior implica que $u(t) \in X$ e $u(t_n) \rightharpoonup u(t)$ em X . Assim, pela semicontinuidade inferior da norma na topologia fraca, segue

$$\|u(t)\|_X \leq \liminf \|u(t_n)\|_X \leq K.$$

Por fim, a continuidade fraca de $u : \bar{I} \rightarrow X$ segue pelo mesmo argumento, pois $(u(t_n)) \subset X$ é limitada por K para qualquer sequência $(t_n) \subset \bar{I}$. \square

Uma consequência importante do Lema 3.1 é:

Corolário 3.1. *Seja I um intervalo aberto. Toda função*

$$u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$$

é fracamente contínua de \bar{I} em $H_0^1(\Omega, V)$ e contínua de \bar{I} em $L^2(\Omega, V)$. Além disso,

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \|u\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))} \quad e \quad \|u(t) - u(s)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq 2C |t - s|^{1/2},$$

para quaisquer $t, s \in \bar{I}$, onde

$$C = \max \left\{ \|u\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))}, \|u'\|_{L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))} \right\}.$$

Demonstração. Pelo Corolário A.4, a função $u : \bar{I} \rightarrow H^{-1}(\Omega, V)$ é contínua e, portanto, fracamente contínua. Pela definição do supremo essencial, existe um conjunto de medida nula $N \subset I$ tal que, para todo $t \in I \setminus N$,

$$u(t) \in H_0^1(\Omega, V) \quad e \quad \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \|u\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))}.$$

Como $I \setminus N$ é denso em \bar{I} , e em vista da imersão (1.16), segue do Lema 3.1-(c) que as propriedades acima valem para todo $t \in \bar{I}$ e que u é fracamente contínua de \bar{I} em $H_0^1(\Omega, V)$.

Por outro lado, em virtude do Teorema A.9 temos

$$\|u(t) - u(s)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \|u'\|_{L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))} |t - s|, \quad \forall t, s \in \bar{I}.$$

Assim, para quaisquer $t, s \in \bar{I}$,

$$\begin{aligned}
\|u(t) - u(s)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 &= \langle u(t) - u(s), \overline{u(t) - u(s)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\
&\leq \|u(t) - u(s)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \|u(t) - u(s)\|_{H^1(\Omega, V)} \\
&\leq 2C \|u(t) - u(s)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\
&\leq 2C \|u'\|_{L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))} |t - s| \\
&\leq 2C^2 |t - s|.
\end{aligned}$$

Por fim, extraindo raiz quadrada em ambos os lados, obtém-se a desigualdade desejada, de onde se conclui que u é contínua de \bar{I} em $L^2(\Omega, V)$. \square

A seguir, apresentamos o principal resultado de compacidade, fundamental para os argumentos seguintes. Por razões técnicas, omitimos sua demonstração.

Lema 3.2 [9, Proposição 1.1.2]. *Sejam X e Y espaços de Banach tais que $X \hookrightarrow Y$, e seja I um intervalo aberto limitado. Suponha que (u_n) é uma sequência em $C(\bar{I}, Y)$ limitada e uniformemente equicontínua tal que, para alguma constante K ,*

$$u_n(t) \in X \quad e \quad \|u_n(t)\|_X \leq K, \quad \text{para todo } t \in I, n \in \mathbb{N}.$$

Se X é reflexivo, então existe uma função $u \in C(\bar{I}, Y)$ e uma subsequência (u_{n_k}) tais que u é fracamente contínua de \bar{I} em X , e

$$u_{n_k}(t) \rightharpoonup u(t) \quad \text{em } X, \quad \text{para todo } t \in \bar{I}.$$

Suponha ainda que exista um espaço de Banach uniformemente convexo B tal que $X \hookrightarrow B \hookrightarrow Y$ e que $(u_n) \subset C(\bar{I}, B)$ satisfaça $\|u_{n_k}(t)\|_B \rightarrow \|u(t)\|_B$ uniformemente em I . Então

$$u \in C(\bar{I}, B) \quad e \quad u_{n_k} \rightarrow u \quad \text{em } C(\bar{I}, B).$$

Um caso particular deste lema, é:

Lema 3.3. *Seja $(u_n) \subset W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$ uma sequência limitada, com I um intervalo aberto e limitado. Suponha que exista uma constante K tal que*

$$u_n(t) \in H_0^1(\Omega, V) \quad e \quad \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq K, \quad \text{para todo } t \in I \text{ e } n \in \mathbb{N}.$$

Então,

(a) *Existe uma função $u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$ e uma subsequência (u_{n_k}) tais que, para todo $t \in \bar{I}$,*

$$u_{n_k}(t) \rightharpoonup u(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V).$$

(b) Suponha que $(u_n) \in C(\bar{I}, H_0^1(\Omega, V))$ e que $\|u_{n_k}(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \rightarrow \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}$ uniformemente em I , então

$$u \in C(\bar{I}, H_0^1(\Omega, V)) \quad e \quad u_{n_k} \rightarrow u \quad em \quad C(\bar{I}, H_0^1(\Omega, V)).$$

(c) Se $\|u_{n_k}(t)\|_{L^2(\Omega, V)} \rightarrow \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}$ uniformemente em I , então

$$u \in C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)) \quad e \quad u_{n_k} \rightarrow u \quad em \quad C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)).$$

Demonstração. Por hipótese, existe uma constante M tal que,

$$\|u_n\|_{W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))} \leq M, \quad \forall n \in \mathbb{N}.$$

Assim, pelo Corolário A.4, a sequência (u_n) é também limitada em $C(\bar{I}, H^{-1}(\Omega, V))$. Além disso, é uniformemente equicontínua, pois, para quaisquer $t, s \in \bar{I}$ e todo $n \in \mathbb{N}$, temos

$$\|u_n(t) - u_n(s)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \|u_n'\|_{L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))} |t - s| \leq M |t - s|.$$

Aplicando então o Lema 3.2 com $X = H_0^1(\Omega, V)$ e $Y = H^{-1}(\Omega, V)$, obtemos a existência de uma função $u \in C(\bar{I}, H^{-1}(\Omega, V))$ e de uma subsequência (u_{n_k}) tal que, para todo $t \in \bar{I}$,

$$u_{n_k}(t) \rightharpoonup u(t) \quad em \quad H_0^1(\Omega, V), \quad e \quad portanto \quad em \quad H^{-1}(\Omega, V).$$

Além disso, devido às hipóteses, a subsequência (u_{n_k}) é limitada em $L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))$ e em $W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$. Assim, o Teorema A.5 e o Corolário A.8 permitem concluir que

$$u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V)).$$

Finalmente, note que, pelo Corolário 3.1, cada função u_n pertence a $C(\bar{I}, L^2(\Omega, V))$. Assim, os itens (b) e (c) seguem diretamente do lema anterior, considerando $B = H_0^1(\Omega, V)$ e $B = L^2(\Omega, V)$, respectivamente. \square

3.3 Um caso regular

Nesta seção, provaremos um resultado de existência e unicidade de solução global para a equação de Schrödinger (P), considerando uma não linearidade g que satisfaz a condição local de Lipschitz. Para isso, será fundamental o seguinte resultado:

Lema 3.4. *Seja $u \in C(I, D(\mathbb{A})) \cap C^1(I, L^2(\Omega, V))$ e defina*

$$J(t) := \|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)}^2, \quad para \quad todo \quad t \in I.$$

Então $J \in C^1(I, \mathbb{R})$, com

$$J'(t) = -2 \operatorname{Re} ({}_v \Delta u(t), u'(t))_{L^2(\Omega, V)}. \quad (3.2)$$

Demonstração. Sejam $t, s \in I$ arbitrários com $t \neq s$ e definamos

$$a(s) := \frac{J(s) - J(t)}{s - t} + 2 \operatorname{Re} ({}_v \Delta u(t), u'(t))_{L^2(\Omega, V)}.$$

Vale lembrar que

$$({}_v \Delta u(t), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} = \int_{\Omega} \Delta u(t) \overline{u'(t)} \, dx.$$

Além disso, por (1.22), podemos escrever

$$\begin{aligned} J(s) - J(t) &= \int_{\Omega} \left[\nabla u(s) \cdot \nabla (\overline{u(s)} - \overline{u(t)}) + \nabla (u(s) - u(t)) \cdot \nabla \overline{u(t)} \right] dx \\ &= - \int_{\Omega} \left[\Delta u(s) (\overline{u(s)} - \overline{u(t)}) + (u(s) - u(t)) \Delta \overline{u(t)} \right] dx \\ &= - \int_{\Omega} \left\{ \Delta (u(s) - u(t)) (\overline{u(s)} - \overline{u(t)}) + 2 \operatorname{Re} \left[\Delta u(t) (\overline{u(s)} - \overline{u(t)}) \right] \right\} dx. \end{aligned}$$

Substituindo essas expressões em $a(s)$, obtemos

$$a(s) = \int_{\Omega} \left\{ \Delta (u(s) - u(t)) \left(\frac{\overline{u(s)} - \overline{u(t)}}{s - t} \right) + 2 \operatorname{Re} \left[\Delta u(t) \left(\frac{\overline{u(s)} - \overline{u(t)}}{s - t} - \overline{u'(t)} \right) \right] \right\} dx.$$

Deste modo

$$|a(s)| \leq \int_{\Omega} \left[|\Delta (u(s) - u(t))| \left| \frac{u(s) - u(t)}{s - t} \right| + 2 |\Delta u(t)| \left| \frac{u(s) - u(t)}{s - t} - u'(t) \right| \right] dx.$$

Multiplicando e dividindo cada termo do lado direito por \sqrt{V} e aplicando a desigualdade de Hölder, obtém-se

$$\begin{aligned} |a(s)| &\leq \|\Delta (u(s) - u(t))\|_{L^2(\Omega, 1/V)} \left\| \frac{u(s) - u(t)}{s - t} \right\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\quad + 2 \|\Delta u(t)\|_{L^2(\Omega, 1/V)} \left\| \frac{u(s) - u(t)}{s - t} - u'(t) \right\|_{L^2(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Usando o fato de que $\|\Delta w\|_{L^2(\Omega, 1/V)} = \|\mathbb{A}w\|_{L^2(\Omega, V)} \leq \|w\|_{D(\mathbb{A})}$, segue que

$$\begin{aligned} |a(s)| &\leq \|u(s) - u(t)\|_{D(\mathbb{A})} \left\| \frac{u(s) - u(t)}{s - t} \right\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\quad + 2 \|u(t)\|_{D(\mathbb{A})} \left\| \frac{u(s) - u(t)}{s - t} - u'(t) \right\|_{L^2(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Como u é contínua com valores em $D(\mathbb{A})$ e diferenciável com valores em $L^2(\Omega, V)$, ao tomar o limite quando $s \rightarrow t$ obtemos que $a(s) \rightarrow 0$, o que comprova (3.2).

Finalmente, para verificar a continuidade de J' , usando um raciocínio análogo temos

$$\begin{aligned} |J'(s) - J'(t)| &\leq 2 \int_{\Omega} \left[|\Delta(u(s) - u(t))| |u'(s)| + |\Delta u(t)| |u'(s) - u'(t)| \right] dx \\ &\leq 2 \|u(s) - u(t)\|_{D(\mathbb{A})} \|u'(s)\|_{L^2(\Omega, V)} + \|u(t)\|_{D(\mathbb{A})} \|u'(s) - u'(t)\|_{L^2(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Assim, pela continuidade de u em $D(\mathbb{A})$ e da sua derivada em $L^2(\Omega, V)$, ambos termos do lado direito tendem a zero quando $s \rightarrow t$, implicando que J' é contínua em t . \square

Teorema 3.2 (Existência global). *Suponha que V satisfaça as hipóteses **V1** e **V2**, e considere as seguintes suposições sobre g :*

h1 *A aplicação $g : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$ satisfaz a condição local de Lipschitz, ou seja, para cada $M > 0$ existe uma constante positiva $L(M)$ tal que*

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq L(M) \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)},$$

para todo $u, v \in L^2(\Omega, V)$ com $\|u\|_{L^2(\Omega, V)}, \|v\|_{L^2(\Omega, V)} \leq M$.

h2 *Existe um funcional $G : L^2(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ cuja restrição a $H_0^1(\Omega, V)$ é completamente contínua. Além disso, ao considerarmos $L^2(\Omega, V)$ como espaço de Hilbert real,*

$$L^2(\Omega, V) := \left(L^2(\Omega, V), +, \cdot, \mathbb{R}, \|\cdot\|_{L^2(\Omega, V)}, (\cdot, \cdot)_{L^2(\Omega, V), \mathbb{R}} \right),$$

onde o produto interno real é

$$(u, v)_{L^2(\Omega, V), \mathbb{R}} := \operatorname{Re}(u, v)_{L^2(\Omega, V)},$$

temos $G \in C^1(L^2(\Omega, V), \mathbb{R})$ e

$$G'(u)v = (g(u), v)_{L^2(\Omega, V), \mathbb{R}}, \quad \forall u, v \in L^2(\Omega, V).$$

h3 *Para todo $u \in L^2(\Omega, V)$ tem-se*

$$\operatorname{Re}(g(u), iu)_{L^2(\Omega, V)} = 0.$$

Além disso, considere o funcional de energia $E : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ definido por

$$E(u) := \frac{1}{2} \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 - G(u). \quad (3.3)$$

Então, para todo dado inicial $\varphi \in L^2(\Omega, V)$ existe uma única solução generalizada global $u \in C(\mathbb{R}, L^2(\Omega, V))$ tal que

$$u(t) = \mathcal{T}(t)\varphi + i \int_0^t \mathcal{T}(t-s)g(u(s))ds. \quad (3.4)$$

Além disso, as seguintes propriedades são válidas:

(a) Lei da conservação de massa: para todo $t \in \mathbb{R}$,

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}.$$

(b) Se $\varphi \in D(\mathbb{A})$, então u é a única solução clássica global do problema (P), ou seja,

$$\begin{cases} u \in C(\mathbb{R}, D(\mathbb{A})) \cap C^1(\mathbb{R}, L^2(\Omega, V)) \\ i \partial_t u + \nu \Delta u + g(u) = 0 \\ u(0) = \varphi. \end{cases} \quad (3.5)$$

(c) Se $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, então u é a única H_0^1 -solução clássica global do problema (P) e satisfaz a lei da conservação de energia: para todo $t \in \mathbb{R}$,

$$E(u(t)) = E(\varphi).$$

Demonstração. O problema (P) pode ser reformulado na forma abstrata em $L^2(\Omega, V)$ como

$$\begin{cases} u'(t) = \mathbb{A}u(t) + ig(u) \\ u(0) = \varphi. \end{cases}$$

As hipóteses **h1** e **h3** garantem que esse problema satisfaz as condições do Corolário 2.10, considerando $H = L^2(\Omega, V)$. Dessa forma, as conclusões dos resultados (3.4), (a) e (b) seguem-se imediatamente. Finalmente, para provar (c), procederemos em quatro passos.

Passo 1. *Conservação de energia para dados iniciais em $D(\mathbb{A})$.*

Suponha que $\varphi \in D(\mathbb{A})$, e seja u a solução do problema (3.5). Tomando o produto interno da equação de Schrödinger semilinear com $u'(t)$ no espaço $L^2(\Omega, V)$, obtemos

$$i\|u'(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + (\nu \Delta u(t), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} + (g(u(t)), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} = 0.$$

Ao considerar a parte real dessa identidade, obtemos

$$\operatorname{Re}(\nu \Delta u(t), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} + \operatorname{Re}(g(u(t)), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} = 0.$$

Do Lema 3.4, segue que

$$\operatorname{Re}({}_V\Delta u(t), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} = -\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)}^2.$$

Além disso, pela hipótese **h2** e a regra da cadeia, temos

$$\operatorname{Re}(g(u(t)), u'(t))_{L^2(\Omega, V)} = (g(u(t)), u'(t))_{L^2(\Omega, V), \mathbb{R}} = G'(u(t))u'(t) = \frac{d}{dt}G(u(t)).$$

Assim, concluímos que

$$-\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|\nabla u(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \frac{d}{dt}G(u(t)) = 0,$$

ou, equivalentemente,

$$\frac{d}{dt}E(u(t)) = 0, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Portanto, a função $E(u(\cdot))$ é constante, o que implica que $E(u(t)) = E(\varphi)$ em \mathbb{R} .

Passo 2. *Desigualdade de energia para dados iniciais em $H_0^1(\Omega, V)$*

Seja $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$. Pela densidade de $D(\mathbb{A})$ em $H_0^1(\Omega, V)$, existe uma sequência

$$(\varphi_n) \subset D(\mathbb{A}) \quad \text{tal que} \quad \varphi_n \rightarrow \varphi \quad \text{em} \quad H_0^1(\Omega, V). \quad (3.6)$$

Em particular,

$$M := \sup_{n \in \mathbb{N}} \|\varphi_n\|_{H^1(\Omega, V)} < \infty.$$

Denotem-se por u e u_n as soluções generalizadas dadas por (3.4), associadas aos dados iniciais φ e φ_n , respectivamente. Assim, pelo Passo 1, segue que

$$E(u_n(t)) = E(\varphi_n), \quad \text{para todo } t \in \mathbb{R} \text{ e } n \in \mathbb{N}. \quad (3.7)$$

Gostaríamos de passar ao limite e, assim, obter a desigualdade de energia. Mas para isso, como a norma é fracamente semicontínua inferiormente e G completamente contínua, basta garantir que, a menos de subsequência, $u_n(t) \rightharpoonup u(t)$ em $H_0^1(\Omega, V)$ para todo t . Para estabelecer essa convergência, recorreremos ao lema de compacidade 3.3, cuja aplicação requer a verificação prévia das seguintes propriedades:

- (i) $u_n(t) \in H_0^1(\Omega, V)$, para todo $(n, t) \in \mathbb{N} \times \mathbb{R}$;
- (ii) Existe uma constante K tal que $\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq K$, para todo $(n, t) \in \mathbb{N} \times \mathbb{R}$;
- (iii) $(u_n) \subset W^{1, \infty}(\mathbb{R}, H^{-1}(\Omega, V))$ é limitada.

De fato, por (b), temos $u_n(t) \in D(\mathbb{A})$, o que garante (i). Quanto ao segundo item, a lei de conservação de massa implica que

$$\|u_n(t)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|\varphi_n\|_{L^2(\Omega,V)} \leq M, \quad \forall t \in \mathbb{R}, n \in \mathbb{N}.$$

Conseqüentemente, a seqüência $(G(u_n(t)))$ é uniformemente limitada em t , pois como

$$\begin{aligned} |G(u_n(t))| - |G(0)| &\leq |G(u_n(t)) - G(0)| \\ &= \left| \int_0^1 \frac{d}{ds} G(su_n(t)) ds \right| \\ &= \left| \int_0^1 G'(su_n(t))u_n(t) ds \right| \\ &\leq \int_0^1 \left| \operatorname{Re} (g(su_n(t)), u_n(t))_{L^2(\Omega,V)} \right| ds \\ &\leq \|u_n(t)\|_{L^2(\Omega,V)} \int_0^1 \|g(su_n(t))\|_{L^2(\Omega,V)} ds \\ &\leq M \left[\int_0^1 \|g(su_n(t)) - g(0)\|_{L^2(\Omega,V)} ds + \|g(0)\|_{L^2(\Omega,V)} \right] \\ &\leq M \left[L(M) \int_0^1 \|su_n(t)\|_{L^2(\Omega,V)} ds + \|g(0)\|_{L^2(\Omega,V)} \right] \\ &\leq M \left(L(M)M + \|g(0)\|_{L^2(\Omega,V)} \right), \end{aligned}$$

segue que existe uma constante c_1 , independente de t e n , tal que

$$|G(u_n(t))| \leq c_1, \quad \forall t \in \mathbb{R}, n \in \mathbb{N}.$$

Por outro lado, a conservação de energia (3.7) implica que

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - \|u_n(t)\|_{L^2(\Omega,V)}^2 - 2G(u_n(t)) = \|\varphi_n\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - \|\varphi_n\|_{L^2(\Omega,V)}^2 - 2G(\varphi_n).$$

Juntando isso com a conservação de massa e com a condição inicial $u_n(0) = \varphi_n$, obtemos

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 = \|\varphi_n\|_{H^1(\Omega,V)}^2 + 2G(u_n(t)) - 2G(u_n(0)), \quad \forall t \in \mathbb{R}, n \in \mathbb{N}. \quad (3.8)$$

Conseqüentemente, para todo $(n, t) \in \mathbb{N} \times \mathbb{R}$,

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 \leq M^2 + 4c_1 =: K^2,$$

provando (ii). Por fim, como u_n é solução do problema (3.5) com dado inicial φ_n , obtemos

$$\begin{aligned} \|\partial_t u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega,V)} &\leq \|v \Delta u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega,V)} + \|g(u_n(t))\|_{H^{-1}(\Omega,V)} \\ &\leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)} + \|g(u_n(t))\|_{L^2(\Omega,V)}, \end{aligned}$$

onde usamos (1.26) e (1.17). Por outro lado, pelo item anterior,

$$\|u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega,V)} \leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)} \leq K,$$

e, como g que satisfaz **h1**, tem-se

$$\begin{aligned}\|g(u_n(t))\|_{L^2(\Omega, V)} &\leq \|g(u_n(t)) - g(0)\|_{L^2(\Omega, V)} + \|g(0)\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq L(M)\|u_n(t)\|_{L^2(\Omega, V)} + \|g(0)\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq L(M)M + \|g(0)\|_{L^2(\Omega, V)} =: c_2.\end{aligned}$$

Assim, combinando as estimativas anteriores, concluimos que

$$\|u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)}, \|\partial_t u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq K + c_2, \quad \forall (n, t) \in \mathbb{N} \times \mathbb{R},$$

o que finaliza a prova de (iii).

Prosseguindo com a demonstração, fixado um intervalo aberto e limitado I , observa-se que, devido aos itens (i)-(iii), a sequência (u_n) satisfaz as hipóteses do Lema 3.3 em I . Portanto, existe uma função

$$v \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1, \infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$$

tal que, a menos de subsequência, para todo $t \in \bar{I}$,

$$u_n(t) \rightharpoonup v(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V), \quad \text{e portanto em } L^2(\Omega, V). \quad (3.9)$$

Além disso, pelo Teorema 2.12, sabemos que as soluções generalizadas dependem continuamente dos dados iniciais, ou seja, $u_n \rightarrow u$ em $C(\bar{I}, L^2(\Omega, V))$. Em particular,

$$u_n(t) \rightarrow u(t) \quad \text{em } L^2(\Omega, V), \quad \text{para todo } t \in \bar{I}.$$

Assim, pela unicidade do limite, obtemos $v = u$ em \bar{I} . Por fim, passando ao limite inferior em (3.8) e usando os limites (3.6) e (3.9), juntamente como o fato de G ser completamente contínua e a norma fracamente semicontínua inferiormente, obtemos, para todo $t \in I$,

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \leq \liminf \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + 2G(u(t)) - 2G(u(0)).$$

Juntando isso com a lei de conservação de massa e a condição inicial $u(0) = \varphi$, obtemos

$$\begin{aligned}2E(u(t)) &= \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(u(t)) - \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &\leq \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) - \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &= 2E(\varphi).\end{aligned}$$

Finalmente, como I é arbitrário, resulta que

$$E(u(t)) \leq E(\varphi), \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Além disso, como $u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$, o Corolário 3.1 assegura que u é fracamente contínua de I em $H_0^1(\Omega, V)$, e essa continuidade se estende a todo \mathbb{R} .

Passo 3. *Conservação de energia para dados iniciais em $H_0^1(\Omega, V)$.*

Suponha que $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ e seja u a solução generalizada do problema (3.4) associada ao dado inicial φ . Pelo Passo 2 sabemos que u satisfaz

$$u(t) \in H_0^1(\Omega, V) \quad \text{e} \quad E(u(t)) \leq E(\varphi), \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Para cada $t \in \mathbb{R}$ fixado, considere a função definida por $v(s) := u(s+t)$ para todo $s \in \mathbb{R}$. Usando a representação integral de u , é imediato verificar que v é a solução generalizada associada ao dado inicial $u(t)$. Assim, pelo Passo 2,

$$E(v(s)) \leq E(u(t)), \quad \forall s \in \mathbb{R}.$$

Em particular, para $s = -t$, obtemos $E(\varphi) \leq E(u(t))$, concluindo assim a prova.

Passo 4. *A função u é a única H_0^1 -solução clássica global*

Com o fim de aplicar o Teorema 3.1, seja u a única solução generalizada com dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$. A partir da representação integral (3.4) e do Lema 2.9, podemos expressar

$$u(t) = T(t)\varphi + i \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Além disso, pelos Passos 2 e 3, sabemos que u é fracamente contínua de \mathbb{R} em $H_0^1(\Omega, V)$ e que satisfaz a leis de conservação de massa e energia, as quais implicam que

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t)), \quad \forall t \in \mathbb{R}. \quad (3.10)$$

Para mostrar que $u \in C(\mathbb{R}, H_0^1(\Omega, V))$, fixe $t \in \mathbb{R}$ e seja (t_n) uma sequência tal que $t_n \rightarrow t$. Como u é fracamente contínua, temos $u(t_n) \rightharpoonup u(t)$ em $H_0^1(\Omega, V)$. Além disso, por (3.10),

$$\|u(t_n)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t_n)), \quad \forall n \in \mathbb{N}.$$

Passando ao limite em ambos os lados da igualdade acima, e usando o fato de que G é completamente contínua, obtemos

$$\lim \|u(t_n)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t)) = \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2.$$

Portanto, da convergência fraca e da convergência das normas, e sabendo que $H_0^1(\Omega, V)$ é uniformemente convexo, concluímos que

$$u(t_n) \rightarrow u(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V).$$

o que completa a demonstração da continuidade de u . Finalmente, note que a função $g : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow H^{-1}(\Omega, V)$ é contínua e limitada em conjuntos limitados, pois para quaisquer $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$, a hipótese **h1** implica

$$\begin{aligned} \|g(u) - g(v)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} &\leq \|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq L(M)\|u - v\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq L(M)\|u - v\|_{H^1(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Assim, satisfeitas as hipóteses do Teorema 3.1, concluímos que u é uma H_0^1 -solução clássica do problema (P). Finalmente, a unicidade dessa solução segue diretamente da unicidade da solução generalizada associada. \square

Um fato interessante é que os operadores $\mathcal{T}(t)$ são também isometrias em $H_0^1(\Omega, V)$.

Corolário 3.2. *Para todo $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ temos*

$$\|\mathcal{T}(t)\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Demonstração. Ao se considerar $g = 0$, com primitiva $G = 0$, no teorema anterior, a solução generalizada dada por (3.4) reduz-se a $u(t) = \mathcal{T}(t)\varphi$. Assim, as leis de conservação de massa e energia, juntamente com a identidade

$$\|\cdot\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = 2E(\cdot) + \|\cdot\|_{L^2(\Omega, V)}^2,$$

garantem o resultado. \square

3.4 Propriedades do resolvente

Com o objetivo de generalizar o teorema anterior e estabelecer um resultado que se aplique a diferentes não linearidades e que funcione bem tanto para domínios limitados quanto para $\Omega = \mathbb{R}^N$, achamos conveniente regularizar a não linearidade g aplicando o operador $(I - \varepsilon {}_v\Delta)^{-1}$, com $\varepsilon > 0$. Nesta seção, apresentamos algumas propriedades relevantes desse operador.

Pela teoria estabelecida na Seção 1.3, sabemos que o operador ${}_v\Delta$ em $H^{-1}(\Omega, V)$ é densamente definido, visto que é auto-adjunto, e dissipativo, uma vez que por (1.17)

$$\operatorname{Re}({}_v\Delta u, u)_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)}^2 - \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq 0.$$

Além disso, pelo Lema de Lax-Milgram, para cada $f \in H^{-1}(\Omega, V)$ existe um único elemento $u \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que $-{}_v\Delta u + u = f$ em $H^{-1}(\Omega, V)$, com

$$\|f\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|u\|_{H^1(\Omega, V)} = \|(I - \nu\Delta)^{-1}f\|_{H^1(\Omega, V)}. \quad (3.11)$$

Isso mostra que o operador $I - \nu\Delta$ é sobrejetivo. Consequentemente, pelos Teoremas de Lumer-Phillips e Hille-Yosida, para todo $\lambda > 0$, o operador resolvente $R(\lambda) = R(\lambda, \nu\Delta)$ existe e é linear limitado. Com isso, para cada $\lambda \geq 1$, definimos o operador

$$J_\lambda : H^{-1}(\Omega, V) \rightarrow H_0^1(\Omega, V) \quad \text{por} \quad J_\lambda := \lambda R(\lambda) = \lambda(\lambda I - \nu\Delta)^{-1}.$$

Isto é, para todo $f \in H^{-1}(\Omega, V)$, $u = J_\lambda f$ é a única solução da equação

$$-\nu\Delta u + \lambda u = \lambda f \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V). \quad (3.12)$$

Pelo Teorema de Hille-Yosida, o resolvente $R(\lambda)$ possui norma limitada por λ^{-1} . Assim, J_λ é um operador linear e limitado de $H^{-1}(\Omega, V)$ em si mesmo, com

$$\|J_\lambda\|_{\mathcal{L}(H^{-1}(\Omega, V), H^{-1}(\Omega, V))} \leq 1. \quad (3.13)$$

Também, é limitado de $H^{-1}(\Omega, V)$ em $H_0^1(\Omega, V)$, já que, tomando o produto de dualidade da equação (3.12) com \bar{u} , obtemos

$$\begin{aligned} \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^2 &\leq \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 + \lambda\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &= \lambda\langle f, \bar{u} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &\leq \lambda\|f\|_{H^{-1}(\Omega, V)}\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \end{aligned}$$

de onde segue que

$$\|J_\lambda\|_{\mathcal{L}(H^{-1}(\Omega, V), H_0^1(\Omega, V))} \leq \lambda.$$

Ainda mais, J_λ é limitado de $L^2(\Omega, V)$ em si mesmo. De fato, para $f \in L^2(\Omega, V)$, ao tomar produto de dualidade da equação (3.12) com \bar{u} , obtemos

$$\begin{aligned} \lambda\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 &\leq \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}^2 + \lambda\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &= \lambda\langle f, \bar{u} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= \lambda\langle f, u \rangle_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq \lambda\|f\|_{L^2(\Omega, V)}\|u\|_{L^2(\Omega, V)}, \end{aligned}$$

e assim,

$$\|J_\lambda\|_{\mathcal{L}(L^2(\Omega, V), L^2(\Omega, V))} \leq 1.$$

Para mostrar que J_λ é limitado de $H_0^1(\Omega, V)$ em si mesmo, considere $f \in H_0^1(\Omega, V)$. Um cálculo direto mostra que o operador laplaciano com peso comuta com o resolvente, ou seja,

$${}_v\Delta R(\lambda)f = R(\lambda) {}_v\Delta f,$$

o que conduz a

$$(I - {}_v\Delta) J_\lambda f = J_\lambda (I - {}_v\Delta) f. \quad (3.14)$$

Logo, por (3.11) e (3.13),

$$\begin{aligned} \|J_\lambda f\|_{H^1(\Omega, V)} &= \|(I - {}_v\Delta)^{-1}(I - {}_v\Delta)J_\lambda f\|_{H^1(\Omega, V)} \\ &= \|(I - {}_v\Delta)J_\lambda f\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &= \|J_\lambda(I - {}_v\Delta)f\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &\leq \|(I - {}_v\Delta)f\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &= \|(I - {}_v\Delta)^{-1}(I - {}_v\Delta)f\|_{H^1(\Omega, V)} \\ &= \|f\|_{H^1(\Omega, V)}, \end{aligned}$$

mostrando assim

$$\|J_\lambda\|_{\mathcal{L}(H_0^1(\Omega, V), H_0^1(\Omega, V))} \leq 1.$$

Com o objetivo de estabelecer estimativas para $J_\lambda f$ em $L^p(\Omega, V)$, começamos por demonstrar um lema técnico que servirá como ferramenta auxiliar do próximo resultado.

Lema 3.5. *Suponha que $h \in C^\infty([0, \infty), \mathbb{R})$ e que existem constantes c_1 e c_2 tais que*

$$|h(s)| \leq c_1 \quad e \quad |h'(s)|s \leq c_2, \quad \forall s \geq 0. \quad (3.15)$$

Então, para toda função $u \in H_0^1(\Omega, V)$ e todo $k = 1, \dots, N$ temos

$$v := h(|u|^2)u \in H_0^1(\Omega, V) \quad e \quad \partial_k v = 2h'(|u|^2) \operatorname{Re}(u \partial_k \bar{u})u + h(|u|^2)\partial_k u.$$

Demonstração. Seja $u \in H_0^1(\Omega, V)$ e fixemos $k \in \{1, \dots, N\}$. Definimos

$$w_k := 2h'(|u|^2) \operatorname{Re}(u \partial_k \bar{u})u + h(|u|^2)\partial_k u.$$

Considere uma sequência $(\varphi_n) \subset C_0^\infty(\Omega)$ tal que $\varphi_n \rightarrow u$ em $H_0^1(\Omega, V)$. Em particular,

$$\varphi_n \rightarrow u \quad \text{em } L^2(\Omega, V) \quad e \quad \partial_k \varphi_n \rightarrow \partial_k u \quad \text{em } L^2(\Omega).$$

Por resultados da teoria da medida existem funções $f \in L^2(\Omega, V)$ e $f_k \in L^2(\Omega)$ tais que, a menos de subsequência,

$$\varphi_n(x) \rightarrow u(x), \quad \partial_k \varphi_n(x) \rightarrow \partial_k u(x), \quad |\varphi_n| \leq f \quad e \quad |\partial_k \varphi_n| \leq f_k, \quad \text{q.t.p. em } \Omega.$$

Por outro lado, pelas suposições sobre φ_n e h , a função composta $v_n := h(|\varphi_n|^2)\varphi_n$ pertence

a $C_0^\infty(\Omega)$ e, aplicando a regra da cadeia, temos

$$\partial_k v_n = 2h'(|\varphi_n|^2) \operatorname{Re}(\varphi_n \partial_k \bar{\varphi}_n) \varphi_n + h(|\varphi_n|^2) \partial_k \varphi_n.$$

Consequentemente, a continuidade de h e de sua derivada conduzem a

$$v_n(x) \rightarrow v(x) \quad \text{e} \quad \partial_k v_n(x) \rightarrow w_k(x), \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega,$$

enquanto que as condições (3.15) implicam que, para todo n ,

$$|v_n| \leq c_1 f \quad \text{e} \quad |\partial_k v_n| \leq (2c_2 + c_1) |\partial_k \varphi_n| \leq (2c_2 + c_1) f_k.$$

Assim, pelo Teorema da Convergência Dominada em espaços $L^p(\Omega, \mu)$, concluímos que

$$v \in L^2(\Omega, V), \quad w_k \in L^2(\Omega), \quad v_n \rightarrow v \quad \text{em } L^2(\Omega, V) \quad \text{e} \quad \partial_k v_n \rightarrow w_k \quad \text{em } L^2(\Omega),$$

o que é suficiente para garantir que $v \in H_0^1(\Omega, V)$ e que $\partial_k v = w_k$. \square

Lema 3.6. *Assuma que $\lambda > 0$ e $p \in [1, 2]$. Se as funções $u \in H_0^1(\Omega, V)$ e $f \in L^p(\Omega, V)$ satisfazem a equação*

$$\langle -\nu \Delta u + \lambda u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \lambda \int_{\Omega} f v V dx, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V), \quad (3.16)$$

então

$$u \in L^p(\Omega, V) \quad \text{e} \quad \|u\|_{L^p(\Omega, V)} \leq \|f\|_{L^p(\Omega, V)}.$$

Demonstração. O caso $p = 2$ já foi mostrado anteriormente. Suponha, portanto, que $p < 2$ e seja $\varepsilon > 0$ arbitrário. Considere a função $h_\varepsilon \in C^\infty([0, \infty))$ dada por

$$h_\varepsilon(s) := (\varepsilon + s)^{(p-2)/2}, \quad \text{com derivada} \quad h'_\varepsilon(s) = \frac{p-2}{2} \cdot \frac{h_\varepsilon(s)}{\varepsilon + s}.$$

Como $p-2 \in [-1, 0)$, segue que h'_ε é negativa e

$$h_\varepsilon(s) + 2h'_\varepsilon(s)s \geq h_\varepsilon(s) \left(1 - \frac{s}{\varepsilon + s}\right) \geq 0. \quad (3.17)$$

Por outro lado, é imediato que a função h_ε satisfaz as hipóteses do Lema 3.5, pois tanto $h_\varepsilon(s)$ quanto $h'_\varepsilon(s)s$ tendem a zero quando $s \rightarrow \infty$, e então

$$v_\varepsilon := h_\varepsilon(|u|^2)u \in H_0^1(\Omega, V) \quad \text{e} \quad \partial_k v_\varepsilon = 2h'_\varepsilon(|u|^2) \operatorname{Re}(u \partial_k \bar{u}) u + h_\varepsilon(|u|^2) \partial_k u.$$

Logo, ao tomar $v = \bar{v}_\varepsilon$ como função teste na equação (3.16), obtemos

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \bar{v}_{\varepsilon} dx + \lambda \int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx = \lambda \int_{\Omega} f \bar{v}_{\varepsilon} V dx.$$

Daí, extraindo a parte real, resulta

$$\sum_{k=1}^N \int_{\Omega} \operatorname{Re}(\partial_k u \partial_k \bar{v}_{\varepsilon}) dx + \lambda \int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx = \lambda \int_{\Omega} \operatorname{Re}(f \bar{v}_{\varepsilon}) V dx. \quad (3.18)$$

Note que a primeira parcela do lado esquerdo é não negativa, pois

$$\begin{aligned} \operatorname{Re}(\partial_k u \partial_k \bar{v}_{\varepsilon}) &= 2h'_{\varepsilon}(|u|^2) [\operatorname{Re}(u \partial_k \bar{u})]^2 + h_{\varepsilon}(|u|^2) |\partial_k u|^2 \\ &\geq (2h'_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 + h_{\varepsilon}(|u|^2)) |\partial_k u|^2 \\ &\geq 0, \end{aligned}$$

onde na primeira desigualdade usamos que h'_{ε} é negativa e que $|\operatorname{Re}(u \partial_k \bar{u})| \leq |u| |\partial_k u|$, enquanto a segunda segue de (3.17). Portanto, (3.18) implica a seguinte desigualdade:

$$\int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx \leq \int_{\Omega} \operatorname{Re}(f \bar{v}_{\varepsilon}) V dx \leq \int_{\Omega} |f| h_{\varepsilon}(|u|^2)|u| V dx.$$

Para estimar a última integral, note que $h_{\varepsilon}(s^2) \leq s^{p-2}$, o que implica que

$$h_{\varepsilon}(s^2)s \leq (h_{\varepsilon}(s^2) s^2)^{(p-1)/p}.$$

Dessa forma

$$\int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx \leq \int_{\Omega} |f| (h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2)^{(p-1)/p} V dx.$$

Aplicando agora a desigualdade de Hölder, obtemos

$$\int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx \leq \|f\|_{L^p(\Omega, V)} \left(\int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx \right)^{(p-1)/p},$$

o que nos dá

$$\int_{\Omega} h_{\varepsilon}(|u|^2)|u|^2 V dx \leq \|f\|_{L^p(\Omega, V)}^p.$$

Portanto, ao tomar o limite quando $\varepsilon \rightarrow 0$ e aplicar o lema de Fatou, juntamente com a convergência pontual $h_{\varepsilon}(|u|^2) \rightarrow |u|^{p-2}$, obtemos

$$\int_{\Omega} |u|^p V dx \leq \|f\|_{L^p(\Omega, V)}^p,$$

de onde a conclusão do teorema segue imediatamente. \square

Observação 3.2. O resultado anterior pode ser generalizado para o caso em que $p > 2$ por meio de um argumento análogo, utilizando a função

$$h_\varepsilon(s) = \left(\frac{s^2}{1 + \varepsilon s^2} \right)^{(p-2)/2}.$$

A única diferença, neste caso, é que é necessário verificar com cuidado que v_ε pertence a $H_0^1(\Omega, V)$, uma vez que o Lema 3.5 não pode ser aplicado diretamente para assegurar essa propriedade.

A situação que nos interessa é a seguinte:

Corolário 3.3. *Suponha que $H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^p(\Omega, V)$ para algum $p \geq 2$. Então,*

$$\|J_\lambda u\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq \|u\|_{L^p(\Omega, V)}, \quad \text{para todo } u \in L^p(\Omega, V) \text{ e } \lambda \geq 1.$$

Demonstração. Dado qualquer $u \in L^p(\Omega, V)$, segue de (1.18) que $u \in H^{-1}(\Omega, V)$. Assim, pela definição de J_λ e usando (1.19), concluímos que $J_\lambda u \in H_0^1(\Omega, V)$ e

$$\langle -{}_v\Delta J_\lambda u + \lambda J_\lambda u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \lambda \langle u, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \lambda \int_\Omega uv V dx, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Portanto, basta aplicar o Lema 3.6 com p como sendo $p' \leq 2$ para obter o resultado. \square

A seguir, apresentaremos resultados de convergência que envolvem o operador J_n , os quais desempenham um papel fundamental na generalização do teorema anterior.

Lema 3.7. *Seja X um dos espaços $H^{-1}(\Omega, V)$ ou $H_0^1(\Omega, V)$. Então, para todo $u \in X$,*

$$J_n u \rightarrow u \quad \text{em } X \quad \text{quando } n \rightarrow \infty.$$

Demonstração. Considere $X = H^{-1}(\Omega, V)$ e suponha inicialmente que $u \in H_0^1(\Omega, V)$. Nesse caso, temos

$$nR(n)u - u = R(n)_v \Delta u,$$

de modo que

$$\|J_n u - u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} = \|R(n)_v \Delta u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \frac{1}{n} \cdot \|{}_v\Delta u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \rightarrow 0.$$

Suponha agora que $u \in X$ e seja $\varepsilon > 0$ arbitrário. Como $H_0^1(\Omega, V)$ é denso em X , existe $v \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que

$$\|u - v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} < \varepsilon.$$

Assim, pela desigualdade triangular,

$$\begin{aligned} \|J_n u - u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} &\leq \|J_n(u - v)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|J_n v - v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|v - u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &\leq 2\varepsilon + \|J_n v - v\|_{H^{-1}(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Passando ao limite superior em n e usando o resultado do caso anterior, segue

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} \|J_n u - u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq 2\varepsilon,$$

e, ao fazer $\varepsilon \rightarrow 0$, obtemos o resultado desejado. Por fim, no caso $X = H_0^1(\Omega, V)$, procede-se como em (3.14) para obter

$$(I - \nu \Delta)J_n u = J_n(I - \nu \Delta)u.$$

Dessa forma, aplicando a fórmula (3.11) e usando o caso anterior, temos

$$\begin{aligned} \|J_n u - u\|_{H^1(\Omega, V)} &= \|(I - \nu \Delta)(J_n u - u)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &= \|J_n(I - \nu \Delta)u - (I - \nu \Delta)u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \rightarrow 0, \end{aligned}$$

concluindo a demonstração. \square

Lema 3.8. *Seja (u_n) uma seqüência limitada em $H^{-1}(\Omega, V)$. Então*

$$J_n u_n - u_n \rightarrow 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V) \quad \text{quando } n \rightarrow \infty.$$

Demonstração. Como (u_n) é limitada, a seqüência $v_n = J_n u_n$ também é limitada e, por definição satisfaz

$$v_n - u_n = \frac{1}{n} \cdot \nu \Delta v_n.$$

Seja $w \in H^{-1}(\Omega, V)$ arbitrário. Por densidade, dado $\varepsilon > 0$, existe $\nu \in H_0^1(\Omega, V)$ tal que

$$\|w - \nu\|_{H^{-1}(\Omega, V)} < \varepsilon.$$

Aplicando a desigualdade de Cauchy-Schwarz e o Lema 1.6, temos que

$$\begin{aligned} |(v_n - u_n, w)_{H^{-1}(\Omega, V)}| &\leq |(v_n - u_n, w - \nu)_{H^{-1}(\Omega, V)}| + |(v_n - u_n, \nu)_{H^{-1}(\Omega, V)}| \\ &\leq \|v_n - u_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \|w - \nu\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + n^{-1} |(v_n \Delta v_n, \nu)_{H^{-1}(\Omega, V)}| \\ &\leq \varepsilon \cdot \|v_n - u_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + n^{-1} |(v_n, \nu \Delta \nu)_{H^{-1}(\Omega, V)}| \\ &\leq \varepsilon \cdot \|v_n - u_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + n^{-1} \|v_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \|\nu \Delta \nu\|_{H^{-1}(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Como as seqüências (u_n) e (v_n) são limitadas, segue que

$$\limsup_{n \rightarrow \infty} |(v_n - u_n, w)_{H^{-1}(\Omega, V)}| \leq \varepsilon \cdot \sup_{n \in \mathbb{N}} \|v_n - u_n\|_{H^{-1}(\Omega, V)}.$$

Finalmente, fazendo $\varepsilon \rightarrow 0$,

$$(v_n - u_n, w)_{H^{-1}(\Omega, V)} \rightarrow 0, \quad \text{para todo } w \in H^{-1}(\Omega, V),$$

o que implica que $v_n - u_n \rightarrow 0$. \square

3.5 Existência local

O Teorema 3.2 é muito eficaz, mas sua aplicação fica limitada a não linearidades bastante regulares. Na prática, ele não cobre casos em que $g(u) = g(\cdot, u(\cdot))$ apresenta um crescimento que vai além do sublinear. Nesta seção, buscamos melhorar o teorema anterior sob suposições mais fracas para funções g com crescimento maior.

Observe que as condições **h2** e **h3** são essenciais para garantir as leis de conservação da massa e da energia, enquanto **h1** fornece informações sobre o comportamento da não linearidade. Note-se ainda que **h3** é automaticamente satisfeita quando $\text{Im}(g(u)\bar{u}) = 0$. Motivados por essa observação, passamos a considerar as seguintes hipóteses:

H1 *Existem $p, r \in [2, 2^*)$ para $N \geq 2$ e $p, r \in [2, \infty]$ para $N = 1$, tais que*

$$g \in C\left(H_0^1(\Omega, V), L^{p'}(\Omega, V)\right)$$

e tal que para cada $M > 0$ existe uma constante positiva $C(M)$ tal que

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq C(M)\|u - v\|_{L^r(\Omega, V)},$$

para todo $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$.

H2 *Existe um funcional completamente contínuo $G : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$. Além disso, ao considerarmos $H_0^1(\Omega, V)$ como espaço de Banach real,*

$$H_0^1(\Omega, V) := \left(H_0^1(\Omega, V), +, \cdot, \mathbb{R}, \|\cdot\|_{H^1(\Omega, V)}\right),$$

temos $G \in C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})$ e

$$G'(u)v = \text{Re}\langle g(u), \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

H3 *Para todo $u \in H_0^1(\Omega, V)$, tem-se*

$$\text{Im}(g(u)\bar{u}) = 0, \quad \text{q.t.p. em } \Omega.$$

No que concerne ao peso V , é essencial que sua escolha assegure simultaneamente a imersão $H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^s(\Omega, V)$ para $s = r, p$, bem como a validade de uma desigualdade do tipo Gagliardo-Nirenberg. Portanto, nesta seção, consideramos apenas os pesos que satisfazem a seguinte condição:

H4 *Seja $V : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ uma função satisfazendo **V1** e **V2**, ou seja, contínua e com ínfimo positivo. Suponha ainda que existem $q, \rho \in [2, 2^*)$, tais que*

$$L^q(\Omega) \hookrightarrow L^p(\Omega, V) \quad e \quad L^q(\Omega) \hookrightarrow L^r(\Omega, V). \quad (3.19)$$

Considerando tais condições, formulamos a seguir o teorema principal deste capítulo.

Teorema 3.3 (Existência local). *Suponha que as funções g , G e V satisfazem **H1-H4**. Então, para cada $M > 0$, existe uma constante $T_M > 0$ tal que, para todo dado inicial*

$$\varphi \in H_0^1(\Omega, V) \quad \text{com} \quad \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M,$$

existe uma H_0^1 -solução forte u do problema (P) no intervalo $I = (-T_M, T_M)$ satisfazendo

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } t \in \bar{I}.$$

Além disso, u satisfaz a conservação de massa e a desigualdade de energia:

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \quad e \quad E(u(t)) \leq E(\varphi), \quad \text{para todo } t \in I,$$

onde E é definida como em (3.3).

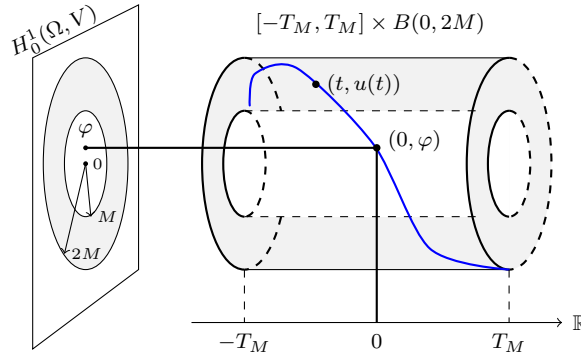


Figura 3.1: Existência local.

Observação 3.3. O Teorema 3.3 garante a existência local de uma H_0^1 -solução forte, mas não assegura sua unicidade nem sua regularidade temporal. Infelizmente, as técnicas disponíveis para tratar a unicidade dependem, em geral, da estrutura específica do problema considerado, como é discutido nas Seções 4.3 e 4.4, bem como em [9, Capítulo 4], onde o autor ilustra que as estimativas de Strichartz são a chave para estabelecer a unicidade de certas classes de problemas em \mathbb{R}^N para $V = 1$.

Observação 3.4. O Teorema 3.3 não garante que a solução encontrada seja maximal. Em outras palavras, fora do intervalo $[-T_M, T_M]$ em que a existência é assegurada, a solução obtida pode ser estendida para intervalos maiores.

Antes de passarmos à prova, apresentamos alguns resultados preliminares necessários. Iniciamos destacando que a condição **H4**, juntamente com as imersões de Sobolev [1], ga-

rante que

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H_0^1(\Omega) \hookrightarrow L^\varrho(\Omega) \hookrightarrow L^r(\Omega, V), \quad (3.20)$$

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H_0^1(\Omega) \hookrightarrow L^q(\Omega) \hookrightarrow L^p(\Omega, V). \quad (3.21)$$

Em particular, conforme observado na Seção 1.2, temos

$$L^{p'}(\Omega, V) \hookrightarrow H^{-1}(\Omega, V). \quad (3.22)$$

Cabe também destacar que essa hipótese não é vazia, como será ilustrado a seguir:

Exemplo 3.1. Existem funções que satisfazem **H4**, por exemplo:

- (i) Caso V seja limitado superiormente e inferiormente por uma quantidade positiva, basta considerar $q = p$ e $\varrho = r$. Nesse caso, os espaços $L^p(\Omega, V)$ e $L^p(\Omega)$, assim como também $H^1(\Omega, V)$ e $H^1(\Omega)$, coincidem e possuem normas equivalentes,
- (ii) Caso contrário, podemos considerar $q \in (p, 2^*)$ e $\varrho \in (r, 2^*)$ e assumir que

$$V \in L^{q/(q-p)}(\Omega) \cap L^{\varrho/(\varrho-r)}(\Omega),$$

pois, de acordo com [2, Teorema 2.2], as imersões (3.19) ocorrem se, e somente se, V satisfaz essa condição. É importante ressaltar que, nesta situação, o conjunto Ω deve ser limitado, ou ao menos ter medida finita, pois $\|V\|_{L^{q/(q-p)}(\Omega)} \geq \inf V \cdot |\Omega|^{(q-p)/q}$.

- (iii) Assim, quando $\Omega = \mathbb{R}^N$, só é admissível considerar o peso V como sendo limitado.
- (iv) No Capítulo 4, apresentam-se exemplos de funções g , G e V que satisfazem as hipóteses mencionadas.

Lema 3.9. *Suponha que V satisfaz **V1** e **V2**, e que existem $p, q \in [2, 2^*)$ tais que*

$$L^q(\Omega) \hookrightarrow L^p(\Omega, V).$$

Então, existe uma constante C tal que, para todo $u \in H_0^1(\Omega, V)$,

$$\|u\|_{L^p(\Omega, V)} \leq C \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^{1-\theta} \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^\theta, \quad \text{onde } \theta = 1 - N \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{q} \right).$$

Demonstração. Pela Desigualdade de Gagliardo-Nirenberg [22, Teorema 1.1], existe uma constante C_1 tal que

$$\|u\|_{L^q(\mathbb{R}^N)} \leq C_1 \|u\|_{H^1(\mathbb{R}^N)}^{1-\theta} \|u\|_{L^2(\mathbb{R}^N)}^\theta, \quad \forall u \in H_0^1(\mathbb{R}^N).$$

Usando o argumento do operador de extensão por zero fora de Ω , concluímos que essa desigualdade permanece válida quando substituímos \mathbb{R}^N por Ω . Por fim, combinando esse

fato com as imersões contínuas

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H_0^1(\Omega), \quad L^2(\Omega, V) \hookrightarrow L^2(\Omega) \quad e \quad L^q(\Omega) \hookrightarrow L^p(\Omega, V),$$

obtemos o resultado desejado. \square

Lema 3.10. *Suponha que as funções g , G e V satisfaçam **H1-H4**. Então, após uma possível modificação da função $C(M)$, temos*

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq C(M) \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha, \quad (3.23)$$

$$|G(u) - G(v)| \leq C(M) \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\beta, \quad (3.24)$$

para todo $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$, onde

$$\alpha = 1 - N \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{\varrho} \right) \quad e \quad \beta = 1 - N \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{q} \right)$$

Demonstração. Aplicando a hipótese **H1** e o Lema 3.9 com $p = r$ e $q = \varrho$, existe uma constante C tal que

$$\begin{aligned} \|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &\leq C(M) \|u - v\|_{L^r(\Omega, V)} \\ &\leq C(M) \cdot C \|u - v\|_{H^1(\Omega, V)}^{1-\alpha} \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha \\ &\leq C(M) \cdot C \cdot (2M)^{1-\alpha} \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha, \end{aligned}$$

onde a última desigualdade ocorre porque $\alpha \in (0, 1]$.

Em relação à desigualdade em G , a hipótese **H2** implica que

$$\begin{aligned} |G(u) - G(v)| &= \left| \int_0^1 \frac{d}{ds} G(su + (1-s)v) ds \right| \\ &= \left| \int_0^1 \operatorname{Re} \langle g(su + (1-s)v), \bar{u} - \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} ds \right| \\ &\leq \int_0^1 \left| \langle g(su + (1-s)v), \bar{u} - \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \right| ds \\ &= \int_0^1 \left| \langle g(su + (1-s)v), \bar{u} - \bar{v} \rangle_{L^{p'}, L^p, V} \right| ds \\ &\leq \int_0^1 \|g(su + (1-s)v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} ds \cdot \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)} \end{aligned}$$

Note agora que, por **H1**, para todo $s \in [0, 1]$,

$$\begin{aligned} \|g(su + (1-s)v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &\leq \|g(su + (1-s)v) - g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} + \|g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq C(M) \|su + (1-s)v\|_{L^r(\Omega, V)} + \|g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}, \end{aligned}$$

Mas pela imersão (3.20), existe uma constante C_r tal que

$$\begin{aligned} \|g(su + (1-s)v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &\leq C(M) \cdot C_r \|su + (1-s)v\|_{H^1(\Omega, V)} + \|g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq C(M) \cdot C_r \cdot M + \|g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} =: C_1. \end{aligned}$$

Além disso, o Lema 3.9 garante a existência de uma constante C tal que

$$\|u - v\|_{L^p(\Omega, V)} \leq C \|u - v\|_{H^1(\Omega, V)}^{1-\beta} \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\beta \leq C \cdot (2M)^{1-\beta} \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\beta.$$

Portanto, combinando as desigualdades anteriores, obtemos

$$|G(u) - G(v)| \leq C_1 \cdot C \cdot (2M)^{1-\beta} \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^\beta,$$

o que conclui a demonstração. \square

O lema a seguir nos permitirá demonstrar a lei de conservação da massa.

Lema 3.11. *Seja I um intervalo aberto. Para toda função*

$$u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V)),$$

a função real $\|u(\cdot)\|_{L^2(\Omega, V)}^2$ é lipschitziana em \bar{I} e diferenciável em quase todo ponto, com

$$\frac{d}{dt} \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 = 2 \operatorname{Re} \langle u'(t), \overline{u(t)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Demonstração. Pelo Corolário 3.1, sabemos que u é fracamente contínua de \bar{I} em $H_0^1(\Omega, V)$, de modo que fica bem definida a função

$$\mathcal{N}(t) := \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 = \langle u(t), \overline{u(t)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}, \quad \text{para todo } t \in \bar{I}.$$

Além disso, o Teorema A.9 garante que u , considerada como valores em $H^{-1}(\Omega, V)$, é diferenciável quase em toda parte de I , e satisfaz

$$\|u(t) - u(s)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \|u'\|_{L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))} |t - s|, \quad \text{para todo } t, s \in \bar{I}.$$

Consequentemente, \mathcal{N} é lipschitziana, pois para quaisquer $t, s \in \bar{I}$ temos

$$\begin{aligned} |\mathcal{N}(t) - \mathcal{N}(s)| &= \left| \langle u(t) - u(s), \overline{u(s)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \langle \overline{u(t) - u(s)}, u(t) \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \right| \\ &\leq \|u(t) - u(s)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \left(\|u(s)\|_{H^1(\Omega, V)} + \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \right) \\ &\leq 2 \|u'\|_{L^\infty(I, H^{-1}(\Omega, V))} \|u\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))} |t - s|. \end{aligned}$$

Finalmente, para mostrar que \mathcal{N} é diferenciável, note que, para todo $t \in I$ e $h \neq 0$,

$$\begin{aligned} \mathcal{N}(t+h) - \mathcal{N}(t) &= \left\langle u(t+h) - u(t), \overline{u(t+h)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &\quad + \left\langle u(t), \overline{u(t+h) - u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}. \end{aligned}$$

Pela definição (1.15), temos a propriedade

$$\langle w, \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \overline{\langle v, \bar{w} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}}, \quad \forall w, v \in H_0^1(\Omega, V),$$

o que permite reescrever a expressão anterior como

$$\begin{aligned} \mathcal{N}(t+h) - \mathcal{N}(t) &= \left\langle u(t+h) - u(t), \overline{u(t+h)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &\quad + \overline{\left\langle u(t+h) - u(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}}. \end{aligned}$$

Dividindo ambos os lados por h e somando e subtraindo termos apropriados, temos

$$\begin{aligned} \frac{\mathcal{N}(t+h) - \mathcal{N}(t)}{h} &= \left\langle \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - u'(t), \overline{u(t+h)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &\quad + \overline{\left\langle \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - u'(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}} \\ &\quad + \left\langle u'(t), \overline{u(t+h)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \overline{\left\langle u'(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}} \\ &=: a_1(h) + a_2(h) + a_3(h) + a_4. \end{aligned} \tag{3.25}$$

Agora, sendo u diferenciável quase em todo I , para quase todo $t \in I$ obtemos

$$|a_1(h)|, |a_2(h)| \leq \left\| \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - u'(t) \right\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \|u\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))} \rightarrow 0$$

quando $h \rightarrow 0$. Por outro lado, como u é fracamente contínua, tem-se

$$u(t+h) \rightharpoonup u(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V) \quad \text{quando } h \rightarrow 0.$$

E, como $u'(t)$ pertence ao dual de $H_0^1(\Omega, V)$, segue que

$$a_3(h) \rightarrow \left\langle u'(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \quad \text{quando } h \rightarrow 0.$$

Por fim, tomando o limite $h \rightarrow 0$ em (3.25), resulta

$$\mathcal{N}'(t) = \left\langle u'(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \overline{\left\langle u'(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}} = 2 \operatorname{Re} \left\langle u'(t), \overline{u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V},$$

para quase todo $t \in I$. □

Com as ferramentas desenvolvidas até aqui, estamos prontos para iniciar a demonstração do Teorema 3.3, a qual será realizada em seis passos: (1) construímos uma família de funções g_n , para as quais é possível aplicar o Teorema 3.2, garantindo assim a existência de soluções aproximadas u_n , definidas em todo \mathbb{R} , que satisfazem as leis de conservação; (2) a partir das leis de conservação, garantimos a existência de T_M para que as sequências $u_n(t)$ e $g_n(u_n(t))$ admitam uma estimativa uniforme em I . Com isso, ao aplicar os lemas de compacidade, asseguramos a existência de limites fracos pontuais u e f ; (3) usamos essas estimativas para realizar a passagem ao limite na equação de evolução aproximada, obtendo assim a equação $i \partial_t u + \nu \Delta u + f = 0$; (4) estabelecemos a lei de conservação de massa para a função u ; (5) demonstramos a desigualdade de energia; e (6) usando a conservação de massa, mostramos que $f = g(u)$ e, conseqüentemente, que u é uma H_0^1 -solução forte.

Demonstração do Teorema 3.3. Considere $M > 0$ e

$$\varphi \in H_0^1(\Omega, V) \quad \text{com} \quad \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M.$$

Passo 1. *Construção de soluções aproximadas.*

Para cada inteiro positivo n , seja J_n o operador linear definido na Seção 3.4. Com relação a esse operador sabemos que

$$J_n : H^{-1}(\Omega, V) \rightarrow H_0^1(\Omega, V), \quad \|J_n\|_{\mathcal{L}(H^{-1}(\Omega, V), H_0^1(\Omega, V))} \leq n, \quad (3.26)$$

$$J_n : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow H_0^1(\Omega, V), \quad \|J_n\|_{\mathcal{L}(H_0^1(\Omega, V), H_0^1(\Omega, V))} \leq 1, \quad (3.27)$$

$$J_n : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V), \quad \|J_n\|_{\mathcal{L}(L^2(\Omega, V), L^2(\Omega, V))} \leq 1, \quad (3.28)$$

$$J_n : L^{p'}(\Omega, V) \rightarrow L^{p'}(\Omega, V), \quad \|J_n\|_{\mathcal{L}(L^{p'}(\Omega, V), L^{p'}(\Omega, V))} \leq 1. \quad (3.29)$$

Definimos agora o operador $g_n : L^2(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$ e o funcional $G_n : L^2(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$, dados por

$$g_n(u) := J_n(g(J_n u)) \quad \text{e} \quad G_n := G(J_n u).$$

A seguir, mostraremos que g_n e G_n satisfazem as hipóteses do Teorema 3.2.

Para verificar que g_n satisfaz a condição local de Lipschitz, seja K uma constante positiva e considere $u, v \in L^2(\Omega, V)$ arbitrários tais que $\|u\|_{L^2(\Omega, V)}, \|v\|_{L^2(\Omega, V)} \leq K$. Assim, por (3.26) e denotando por $C_{p'}$ a constante da imersão (3.22), temos

$$\begin{aligned} \|g_n(u) - g_n(v)\|_{L^2(\Omega, V)} &= \|J_n(g(J_n u) - g(J_n v))\|_{L^2(\Omega, V)} \\ &\leq \|J_n(g(J_n u) - g(J_n v))\|_{H^1(\Omega, V)} \\ &\leq n \|g(J_n u) - g(J_n v)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &\leq n \cdot C_{p'} \|g(J_n u) - g(J_n v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Mas como, para todo $w \in L^2(\Omega, V)$, vale

$$\|J_n w\|_{H^1(\Omega, V)} \leq n \|w\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq n \|w\|_{L^2(\Omega, V)},$$

segue que

$$\|J_n u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|J_n v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq nK.$$

Logo, a hipótese **H1**, a imersão (3.20) e as estimativas (3.26) e (1.17), implicam que

$$\begin{aligned} \|g_n(u) - g_n(v)\|_{L^2(\Omega, V)} &\leq n \cdot C_{p'} \cdot C(nK) \|J_n u - J_n v\|_{L^r(\Omega, V)} \\ &\leq n \cdot C_{p'} \cdot C(nK) \cdot C_r \|J_n(u - v)\|_{H^1(\Omega, V)} \\ &\leq n \cdot C_{p'} \cdot C(nK) \cdot C_r \cdot n \|u - v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &\leq n \cdot C_{p'} \cdot C(nK) \cdot C_r \cdot n \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}, \end{aligned}$$

o que garante que g_n satisfaz **h1**.

Para comprovar que g_n satisfaz a condição **h3**, sejam $u, v \in L^2(\Omega, V)$ arbitrários. Segue da definição de J_n e de g_n que

$$-\frac{1}{n} {}_v \Delta g_n(u) + g_n(u) = g(J_n u) \quad \text{e} \quad -\frac{1}{n} {}_v \Delta J_n \bar{v} + J_n \bar{v} = \bar{v} \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V).$$

Como $\overline{J_n v} = J_n \bar{v}$, temos

$$\begin{aligned} \langle g(J_n u), \overline{J_n v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} &= \left\langle -\frac{1}{n} {}_v \Delta g_n(u) + g_n(u), J_n \bar{v} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= \int_{\Omega} \left(\frac{1}{n} \nabla g_n(u) \cdot \nabla J_n \bar{v} + g_n(u) J_n \bar{v} V \right) dx \\ &= \left\langle -\frac{1}{n} {}_v \Delta J_n \bar{v} + J_n \bar{v}, g_n(u) \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= \langle \bar{v}, g_n(u) \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \\ &= (g_n(u), v)_{L^2(\Omega, V)}, \end{aligned}$$

onde a última igualdade resulta de (1.15). Portanto,

$$\langle g(J_n u), \overline{J_n v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = (g_n(u), v)_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u, v \in L^2(\Omega, V). \quad (3.30)$$

Em particular, ao considerar a parte real com $v = iu$ e aplicar (1.19), obtém-se

$$\operatorname{Re}(g_n(u), iu)_{L^2(\Omega, V)} = \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(J_n u) \overline{J_n iu} V dx = \int_{\Omega} \operatorname{Im} \left(g(J_n u) \overline{J_n u} \right) V dx,$$

a qual é nula em virtude da condição **H3**, provando assim que g_n satisfaz **h3**.

Para provar que G_n satisfaz **h2**, começamos mostrando que sua restrição a $H_0^1(\Omega, V)$ é completamente contínua. Para isso, considere uma sequência

$$(u_k) \subset H_0^1(\Omega, V) \quad \text{tal que} \quad u_k \rightharpoonup u \quad \text{em} \quad H_0^1(\Omega, V).$$

Como $J_n : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow H_0^1(\Omega, V)$ é linear e contínuo nas topologias fortes, segue de [6, Proposição 6.2.9] que J_n é também contínuo nas topologias fracas, e assim

$$J_n u_k \rightharpoonup J_n u \quad \text{em} \quad H_0^1(\Omega, V) \quad \text{quando} \quad k \rightarrow \infty.$$

Logo, devido a que G é completamente contínuo,

$$G_n(u_k) = G(J_n u_k) \rightarrow G(J_n u) = G_n(u) \quad \text{quando} \quad k \rightarrow \infty,$$

e o resultado segue. Finalmente, como $J_n : L^2(\Omega, V) \rightarrow H_0^1(\Omega, V)$ é um operador linear e contínuo, pois

$$\|J_n u\|_{H^1(\Omega, V)} \leq n \|u\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq n \|u\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u \in L^2(\Omega, V),$$

segue que

$$J_n \in C^1(L^2(\Omega, V), H_0^1(\Omega, V)), \quad \text{com} \quad J'_n(u) = J_n.$$

Ademais, pela hipótese **H2**,

$$G \in C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R}),$$

de modo que, pela regra da cadeia,

$$G_n = G \circ J_n \in C^1(L^2(\Omega, V), \mathbb{R}), \quad \text{com} \quad G'_n(u) = G'(J_n u) J_n.$$

Por fim, por **H2** e (3.30), temos que, para quaisquer $u, v \in L^2(\Omega, V)$,

$$G'_n(u)v = G'(J_n u) J_n v = \text{Re} \left\langle g(J_n u), \overline{J_n v} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \text{Re}(g_n(u), v)_{L^2(\Omega, V)},$$

o que conclui a demonstração de que G_n satisfaz **h3**.

Uma vez verificadas as hipóteses do Teorema 3.2, o item (c) garante a existência de uma sequência de funções (u_n) que satisfaz o problema

$$\begin{cases} u_n \in C(\mathbb{R}, H_0^1(\Omega, V)) \cap C^1(\mathbb{R}, H^{-1}(\Omega, V)) \\ i \partial_t u_n + {}_v \Delta u_n + g_n(u_n) = 0 \quad \text{em} \quad H^{-1}(\Omega, V) \\ u_n(0) = \varphi. \end{cases} \quad (3.31)$$

Além disso, cada u_n preserva a massa e a energia, ou seja,

$$\|u_n(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \quad \text{e} \quad E(u_n(t)) = E(\varphi), \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Em particular, combinando essas duas propriedades, obtemos

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 + 2G_n(u_n(t)) - 2G_n(\varphi), \quad \forall t \in \mathbb{R}, n \in \mathbb{N}. \quad (3.32)$$

Passo 2. *Estimativas uniformes e existência de limites.*

Nosso objetivo agora é encontrar um intervalo no qual as hipóteses do Lema 3.3 sejam satisfeitas. Para isso, começamos definindo, para cada $n \in \mathbb{N}$,

$$\theta_n := \sup \left\{ \tau > 0; \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega)} \leq 2M, \text{ para todo } t \in (-\tau, \tau) \right\}.$$

Afirmção 1. *Existe uma constante K , dependente apenas de M , tal que*

$$\|u_n\|_{W^{1,\infty}((-\theta_n, \theta_n), H^{-1}(\Omega, V))} \leq K, \quad \text{para todo } n \in \mathbb{N}.$$

De fato, seja $t \in (-\theta_n, \theta_n)$ arbitrário. Pela definição de θ_n , temos

$$\|u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M. \quad (3.33)$$

Logo, pela equação (3.31) e a imersão (3.22), obtemos

$$\begin{aligned} \|\partial_t u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} &\leq \|v \Delta u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} + \|g_n(u_n(t))\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \\ &\leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} + C_{p'} \|g_n(u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq 2M + C_{p'} \|g_n(u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)}. \end{aligned} \quad (3.34)$$

Note agora que, por (3.29), podemos estimar

$$\begin{aligned} \|g_n(u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &= \|J_n(g(J_n u_n(t)))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq \|g(J_n u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq \|g(J_n u_n(t)) - g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} + \|g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}. \end{aligned} \quad (3.35)$$

Para estimar a primeira parcela da última desigualdade, observe que, em virtude de (3.27), temos

$$\|J_n u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M,$$

de modo que, pela hipótese **H1** e a imersão (3.20), segue que

$$\begin{aligned} \|g(J_n u_n(t)) - g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &\leq C(2M) \|J_n u_n(t)\|_{L^r(\Omega, V)} \\ &\leq C(2M) \cdot C_r \|J_n u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \\ &\leq C(2M) \cdot C_r \cdot 2M =: c_1. \end{aligned}$$

Juntando isso com (3.35) e fazendo $c_2 = c_1 + \|g(0)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}$ temos

$$\|g_n(u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq \|g(J_n u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq c_2, \quad \forall t \in (-\theta_n, \theta_n). \quad (3.36)$$

Combinando essa estimativa com a desigualdade (3.34), obtemos

$$\|\partial_t u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq 2M + C_{p'} \cdot c_2 =: K.$$

Assim, junto com (3.33), concluímos a prova da afirmação. ■

Até agora, cada função u_n está limitada uniformemente em um intervalo que depende de n . Nosso próximo passo é encontrar um intervalo comum, independente n , onde essas funções permaneçam limitadas. Para isso, observe que

$$u_n \in L^\infty((-\theta_n, \theta_n), H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1, \infty}((-\theta_n, \theta_n), H^{-1}(\Omega, V)),$$

com

$$\max \left\{ \|u_n\|_{L^\infty((-\theta_n, \theta_n), H_0^1(\Omega, V))}, \|\partial_t u_n\|_{L^\infty((-\theta_n, \theta_n), H^{-1}(\Omega, V))} \right\} \leq K,$$

de modo que, pelo Corolário 3.1, segue que

$$\|u_n(t) - u_n(s)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq 2K |t - s|^{1/2}, \quad \text{para todo } |t|, |s| \leq \theta_n. \quad (3.37)$$

Por outro lado, para todo $|t| \leq \theta_n$, tem-se

$$\|u_n(0)\|_{H^1(\Omega, V)}, \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M.$$

Dessa forma, o Lema 3.10 e (3.37), implicam que

$$\begin{aligned} |G_n(u_n(t)) - G_n(u_n(0))| &\leq C(2M) \|u_n(t) - u_n(0)\|_{L^2(\Omega, V)}^\beta \\ &\leq C(2M) \cdot (2K)^\beta |t|^{\beta/2} \\ &=: c_3 |t|^{\beta/2}. \end{aligned}$$

Combinando este resultado com (3.32) e visto que $u_n(0) = \varphi$ e $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$, obtemos

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \leq M^2 + 2c_3 |t|^{\beta/2}, \quad \text{para todo } |t| \leq \theta_n.$$

Portanto, podemos definir T_M de modo que

$$c_3 \cdot T_M^{\beta/2} = M^2.$$

Dessa forma, para $T = \min\{T_M, \theta_n\}$, segue que

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \sqrt{3}M, \quad \text{para todo } |t| \leq T. \quad (3.38)$$

Afirmação 2. Para todo $n \in \mathbb{N}$, tem-se $\theta_n \geq T_M$.

De fato, suponha, por absurdo, que $T_M > \theta_n$ e então $T = \theta_n$. Pela continuidade da função u_n , existe um ponto $\vartheta > \theta_n$ tal que

$$\begin{aligned} \|u_n(s) - u_n(\theta_n)\|_{H^1(\Omega, V)} &\leq 2M - \sqrt{3}M, \quad \forall s \in [\theta_n, \vartheta], \\ \|u_n(s) - u_n(-\theta_n)\|_{H^1(\Omega, V)} &\leq 2M - \sqrt{3}M, \quad \forall s \in [-\vartheta, -\theta_n]. \end{aligned}$$

Logo, pela desigualdade triangular reversa e visto que $\|u_n(\pm\theta_n)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \sqrt{3}M$, obtemos

$$\|u_n(s)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } s \in [-\vartheta, -\theta_n] \cup [\theta_n, \vartheta]$$

Juntando isso com (3.38), concluímos que

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } t \in (-\vartheta, \vartheta),$$

o que contradiz a maximalidade de θ_n , concluindo assim a prova da afirmação. ■

Por fim, uma vez que $T_M \leq \theta_n$, temos $T = T_M$ e

$$I := (-T_M, T_M) \subset (-\theta_n, \theta_n), \quad \text{para todo } n \in \mathbb{N}.$$

Logo, pela Afirmação 1, a sequência (u_n) é limitada em $W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$ e, por (3.38), obtemos

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } t \in \bar{I} \text{ e } n \in \mathbb{N}. \quad (3.39)$$

Com isso, segue que a sequência (u_n) satisfaz as condições do Lema 3.3 em I . Portanto, deve existir uma função

$$u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$$

tal que, a menos de subsequência,

$$u_n(t) \rightharpoonup u(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V), \quad \text{para todo } t \in \bar{I}. \quad (3.40)$$

Em particular, como a norma é fracamente semicontínua inferiormente, de (3.39) e (3.40) deduzimos que

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } t \in \bar{I}.$$

Para concluir este passo, observe que, de acordo com (3.36), a sequência $(g_n(u_n))$ é limitada em $C(\bar{I}, L^{p'}(\Omega, V))$ e, mais ainda, é uniformemente equicontínua, pois, dado que,

$$\|J_n u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \forall t \in \bar{I},$$

segue do Lema 3.10 e de (3.37) que, para quaisquer $t, s \in \bar{I}$,

$$\begin{aligned}
\|g_n(u_n(t)) - g_n(u_n(s))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &= \|J_n(g(J_n u_n(t)) - g(J_n u_n(s)))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\
&\leq \|g(J_n u_n(t)) - g(J_n u_n(s))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\
&\leq C(2M) \|J_n u_n(t) - J_n u_n(s)\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha \\
&\leq C(2M) \|u_n(t) - u_n(s)\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha \\
&\leq C(2M)(2K)^\alpha |t - s|^{\alpha/2}.
\end{aligned}$$

Portanto, ao aplicar o Lema 3.2 com $X = Y = L^{p'}(\Omega, V)$, existe uma função

$$f \in C(\bar{I}, L^{p'}(\Omega, V))$$

tal que, a menos de subsequência,

$$g_n(u_n(t)) \rightharpoonup f(t) \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V), \quad \text{para todo } t \in \bar{I}. \quad (3.41)$$

Passo 3. *Passando ao limite para obter uma equação de Schrödinger em u .*

Seja $v \in H_0^1(\Omega, V)$ arbitrário. Tomando o produto de dualidade da equação (3.31) com v , obtemos, para todo $n \in \mathbb{N}$ e $t \in \mathbb{R}$,

$$i \langle \partial_t u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \langle v \Delta u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \langle g_n(u_n), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = 0,$$

ou equivalentemente,

$$i \frac{d}{dt} \langle u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \langle v \Delta u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + \langle g_n(u_n), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = 0.$$

Dessa forma, para toda função $\psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R})$, temos

$$\int_I \left(i \frac{d}{dt} \langle u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi + \langle v \Delta u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi + \langle g_n(u_n), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi \right) dt = 0.$$

Após integrar por partes o primeiro termo da integral, resulta que

$$\int_I \left(-i \langle u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi' + \langle v \Delta u_n, v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi + \langle g_n(u_n), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi \right) dt = 0. \quad (3.42)$$

Denotemos por $h_n(t)$ o integrando do lado esquerdo da equação acima. Pelas propriedades do produto de dualidade, podemos reescrevê-lo como

$$\begin{aligned}
h_n(t) &= -i \langle v, u_n(t) \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi'(t) + \langle v \Delta v, u_n(t) \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi(t) \\
&\quad + \langle g_n(u_n(t)), v \rangle_{L^{p'}, L^p, V} \psi(t).
\end{aligned} \quad (3.43)$$

Daí, passando ao limite em n e usando os limites fracos (3.40) e (3.41), concluimos que,

para todo $t \in I$,

$$h_n(t) \rightarrow -i\langle v, u(t) \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi'(t) + \langle {}_v\Delta v, u(t) \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi(t) + \langle f(t), v \rangle_{L^{p'}, L^p, V} \psi(t).$$

Mas como $u(t) \in H_0^1(\Omega, V)$, podemos reescrever esse limite como

$$h_n(t) \rightarrow -i\langle u(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi'(t) + \langle {}_v\Delta u(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi(t) + \langle f(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi(t).$$

Além disso, cada função h_n é dominada por uma função integrável, pois, ao tomar o módulo em (3.43) e utilizar as estimativas (3.39) e (3.36), obtemos

$$\begin{aligned} |h_n| &\leq \|v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \|u_n(\cdot)\|_{H^1(\Omega, V)} |\psi'| + \|{}_v\Delta v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \|u_n(\cdot)\|_{H^1(\Omega, V)} |\psi| \\ &\quad + \|g_n(u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \|v\|_{L^p(\Omega, V)} |\psi| \\ &\leq \|v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} 2M |\psi'| + \|{}_v\Delta v\|_{H^{-1}(\Omega, V)} 2M |\psi| + c_2 \|v\|_{L^p(\Omega, V)} |\psi| \in L^1(I, \mathbb{R}). \end{aligned}$$

Portanto, podemos aplicar o Teorema da Convergência Dominada em (3.42) para obter

$$\int_I \left(-i\langle u(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi' + \langle {}_v\Delta u(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi + \langle f(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi \right) dt = 0.$$

Agora, como sabemos pelo Corolário A.6 que

$$-\int_I \langle u(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi'(t) dt = \int_I \langle u'(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi(t) dt,$$

podemos reescrever a identidade anterior da seguinte forma

$$\int_I \langle iu'(t) + {}_v\Delta u(t) + f(t), v \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} \psi(t) dt = 0, \quad \forall \psi \in C_0^\infty(I), v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Em seguida, como $H_0^1(\Omega, V)$ separável, podemos aplicar o Teorema A.8 para obter que

$$iu'(t) + {}_v\Delta u(t) + f(t) = 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V), \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Por fim, como

$$\varphi = u_n(0) \rightharpoonup u(0) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V),$$

concluimos que u satisfaz a equação de Schrödinger

$$\begin{cases} i \partial_t u + {}_v\Delta u + f = 0 & \text{em } H^{-1}(\Omega, V), \quad \text{q.t.p. } t \in I \\ u(0) = \varphi. \end{cases} \quad (3.44)$$

Passo 4. *Lei da conservação de massa.*

O ponto crucial para obter a lei da conservação de massa é o seguinte resultado:

Afirmação 3. Para todo $t \in I$, tem-se

$$\operatorname{Im} \left(f(t) \overline{u(t)} \right) = 0, \quad q.t.p. \text{ em } \Omega.$$

Consequentemente,

$$\operatorname{Re} \left\langle f(t), \overline{i u(t)} \right\rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = 0. \quad (3.45)$$

De fato, fixado $t \in I$, por resultados clássicos da teoria da medida, é suficiente verificar que, para todo conjunto aberto limitado $Q \subset \Omega$, tem-se

$$\int_Q \operatorname{Im} \left(f(t) \overline{u(t)} \right) V dx = 0.$$

Para isso, omitimos a dependência temporal t , a fim de simplificar a notação, e escrevemos

$$\begin{aligned} \int_Q f \bar{u} V dx &= \int_Q (f - g_n(u_n)) \bar{u} V dx + \int_Q (g_n(u_n) - g(J_n u_n)) \bar{u} V dx \\ &\quad + \int_Q g(J_n u_n) (\overline{u - u_n}) V dx + \int_Q g(J_n u_n) (\overline{u_n - J_n u_n}) V dx \\ &\quad + \int_Q g(J_n u_n) \overline{J_n u_n} V dx =: a_1^n + a_2^n + a_3^n + a_4^n + a_5^n. \end{aligned}$$

Observando que, segundo a hipótese **H3**,

$$\operatorname{Im} a_5^n = \int_Q \operatorname{Im} \left(g(J_n u_n) \overline{J_n u_n} \right) V dx = 0,$$

segue que

$$\int_Q \operatorname{Im} (f \bar{u}) V dx = \operatorname{Im}(a_1^n + \dots + a_4^n), \quad \text{para todo } n \in \mathbb{N}. \quad (3.46)$$

Mostraremos a seguir que

$$a_k^n \rightarrow 0 \quad \text{quando } n \rightarrow \infty, \quad \text{para todo } k = 1, \dots, 4. \quad (3.47)$$

Para isso, começamos por estabelecer a seguinte cadeia de imersões:

$$H_0^1(\Omega, V) \underset{\text{cont}}{\hookrightarrow} H_0^1(\Omega) \underset{\text{comp}}{\hookrightarrow} L^q(Q) \underset{\text{cont}}{\hookrightarrow} L^p(Q, V). \quad (3.48)$$

De fato, a primeira imersão contínua decorre do fato de que V é limitada inferiormente (ver (1.11)). A última imersão contínua segue da primeira imersão contínua assumida na hipótese **H4**, combinada com o fato de que $Q \subset \Omega$. Para justificar a imersão compacta, consideremos inicialmente o caso em que Ω é limitado. Pela imersão compacta de Sobolev, temos

$$H_0^1(\Omega) \underset{\text{comp}}{\hookrightarrow} L^q(\Omega) \underset{\text{cont}}{\hookrightarrow} L^q(Q).$$

Por fim, quando $\Omega = \mathbb{R}^N$, a imersão $H_0^1(\mathbb{R}^N) \hookrightarrow L^q(\mathbb{R}^N)$ já não é compacta. No en-

tanto, sabe-se que $H_0^1(\mathbb{R}^N) \hookrightarrow L^q(B)$ é compacta para todo aberto limitado $B \subset \mathbb{R}^N$. Em particular,

$$H_0^1(\mathbb{R}^N) \xrightarrow[\text{comp}]{} L^q(Q),$$

o que conclui a demonstração de (3.48).

Iniciemos a prova de (3.47) considerando o caso $k = 1$. Pela convergência em (3.41),

$$f(t) - g_n(u_n(t)) \rightharpoonup 0 \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V), \quad \text{e portanto em } L^{p'}(Q, V).$$

Assim, pela definição de convergência fraca e lembrando que $u(t) \in H_0^1(\Omega, V) \subset L^p(Q, V)$, concluímos que

$$a_1^n = \int_Q (f(t) - g_n(u_n(t))) \overline{u(t)} V dx \rightarrow 0.$$

Para $k = 2$, note que, por (3.36), a sequência $(g(J_n u_n(t)))$ é limitada em $L^{p'}(\Omega, V)$, e portanto também em $H^{-1}(\Omega, V)$. Assim, pelo Lema 3.8, obtemos

$$g_n(u_n(t)) - g(J_n u_n(t)) = J_n g(J_n u_n(t)) - g(J_n u_n(t)) \rightharpoonup 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V).$$

Aplicando agora o Lema 3.1-(b) com

$$L^{p'}(\Omega, V) \hookrightarrow H^{-1}(\Omega, V) \quad \text{e} \quad x_n = g_n(u_n(t)) - g(J_n u_n(t)) \in L^{p'}(\Omega, V)$$

segue que

$$g_n(u_n(t)) - g(J_n u_n(t)) \rightharpoonup 0 \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V), \quad \text{e portanto em } L^{p'}(Q, V).$$

Assim, pela definição de convergência fraca, obtemos

$$a_2^n = \int_Q (g_n(u_n(t)) - g(J_n u_n(t))) \overline{u(t)} V dx \rightarrow 0.$$

No que concerne a $k = 3$, a imersão compacta (3.48), combinada com a convergência fraca (3.40), implica que

$$u_n(t) \rightarrow u(t) \quad \text{em } L^p(Q, V).$$

Por outro lado, conforme a (3.36), a sequência $(g(J_n u_n(t)))$ é limitada em $L^{p'}(\Omega, V)$ por c_2 . Dessa forma, pela desigualdade de Hölder, segue que

$$\begin{aligned} |a_3^n| &\leq \|g(J_n u_n(t))\|_{L^{p'}(Q, V)} \|u(t) - u_n(t)\|_{L^p(Q, V)} \\ &\leq c_2 \|u(t) - u_n(t)\|_{L^p(Q, V)} \\ &\rightarrow 0. \end{aligned}$$

Por fim, no caso $k = 4$, note que, por (3.39), a sequência $(u_n(t))$ é limitada em $H_0^1(\Omega, V)$,

e portanto também em $H^{-1}(\Omega, V)$. Assim, pelo Lema 3.8,

$$u_n(t) - J_n u_n(t) \rightharpoonup 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V).$$

Aplicando agora o Lema 3.1-(b) com

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H^{-1}(\Omega, V) \quad \text{e} \quad x_n = u_n(t) - J_n u_n(t) \in H_0^1(\Omega, V),$$

obtemos

$$u_n(t) - J_n u_n(t) \rightharpoonup 0 \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V). \quad (3.49)$$

Isso, juntamente com a imersão compacta (3.48), implica

$$u_n(t) - J_n u_n(t) \rightarrow 0 \quad \text{em } L^p(Q, V).$$

Finalmente, pela desigualdade de Hölder,

$$\begin{aligned} |a_4^n| &\leq \|g(J_n u_n(t))\|_{L^{p'}(Q, V)} \|u_n(t) - J_n u_n(t)\|_{L^p(Q, V)} \\ &\leq c_2 \|u_n(t) - J_n u_n(t)\|_{L^p(Q, V)} \\ &\rightarrow 0, \end{aligned}$$

o que conclui a prova de (3.47).

Para completar a prova, basta passar ao limite em n na identidade (3.46) e usar os limites obtidos em (3.47). Além disso, a validade de (3.45) resulta de

$$\operatorname{Re} \langle f(t), \overline{i u(t)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \int_{\Omega} \operatorname{Im}(f(t) \overline{u(t)}) V dx = 0. \blacksquare$$

Como consequência, ao tomar o produto de dualidade da equação (3.44) com $\overline{i u(t)}$ e aplicar a definição do laplaciano com peso (1.25), obtemos

$$\langle u'(t), \overline{u(t)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + i \int_{\Omega} |\nabla u(t)|^2 dx + \langle f(t), \overline{i u(t)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = 0, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Daí, extraindo a parte real e usando (3.45), resulta

$$\operatorname{Re} \langle u'(t), \overline{u(t)} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = 0, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Isso, combinado com o Lema 3.11, garante que a função $\|u(\cdot)\|_{L^2(\Omega, V)}^2$ é diferenciável quase em toda parte de I , com derivada nula, além de ser lipschitziana em \bar{I} e, consequentemente, localmente absolutamente contínua. Portanto, pelo Teorema Fundamental do Cálculo para funções absolutamente contínuas [15, Teorema 3.35] concluímos que $\|u(\cdot)\|_{L^2(\Omega, V)}^2$ é constante. Em particular, como $u(0) = \varphi$, segue que

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall t \in \bar{I}. \quad (3.50)$$

Passo 5 *Desigualdade de energia.*

A ideia consiste em passar ao limite inferior na identidade (3.32), a qual pode ser reescrita para todo $t \in \bar{I}$ e $n \in \mathbb{N}$ como

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G_n(u_n(t)) = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G_n(u_n(0)). \quad (3.51)$$

Para isso, combinando os limites fracos (3.40) e (3.49), obtemos

$$J_n u_n(t) \rightharpoonup u(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V).$$

Como G é completamente contínua, segue então que

$$G_n(u_n(t)) = G(J_n u_n(t)) \rightarrow G(u(t)), \quad \forall t \in \bar{I}.$$

Portanto, ao passar para o limite inferior em (3.51) e lembrando que $u(0) = \varphi$, temos

$$\liminf \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(u(t)) = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi), \quad \forall t \in \bar{I}.$$

Juntando isso com (3.50) obtemos

$$\begin{aligned} 2E(u(t)) &= \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(u(t)) - \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &\leq \liminf \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(u(t)) - \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &= \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) - \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \\ &= 2E(\varphi), \end{aligned}$$

implicando que u satisfaz a desigualdade de energia

$$E(u(t)) \leq E(\varphi), \quad \forall t \in \bar{I}.$$

Passo 6. *u é uma H_0^1 -solução forte.*

Até agora, sabemos que u satisfaz a equação (3.44). Portanto, para que u seja uma H_0^1 -solução forte do problema (P), resta apenas demonstrar que $f = g(u)$. Para isso, observe que, para todo $t \in I$, temos

$$\begin{aligned} g_n(u_n(t)) - g(u(t)) &= J_n [g(J_n u_n(t)) - g(J_n u(t))] \\ &\quad + J_n [g(J_n u(t)) - g(u(t))] + [J_n g(u(t)) - g(u(t))] \\ &=: a_1^n + a_2^n + a_3^n. \end{aligned} \quad (3.52)$$

Afirmamos que

$$a_k^n \rightarrow 0 \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V) \quad \text{quando } n \rightarrow \infty, \quad \text{para } k = 1, 2, 3. \quad (3.53)$$

De fato, para o caso $k = 1$, por (3.29), temos

$$\begin{aligned} \|a_1^n\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &= \|J_n[g(J_n u_n(t)) - g(J_n u(t))]\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq \|g(J_n u_n(t)) - g(J_n u(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)}. \end{aligned}$$

Para estimar o último termo, observe que, como

$$\begin{aligned} \|J_n u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} &\leq \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{e} \\ \|J_n u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} &\leq \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \end{aligned}$$

podemos aplicar o Lema 3.10 e concluir que

$$\begin{aligned} \|a_1^n\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &\leq C(2M) \|J_n u_n(t) - J_n u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha \\ &\leq C(2M) \|u_n(t) - u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha. \end{aligned} \quad (3.54)$$

Por outro lado, como u_n e u satisfazem a lei de conservação de massa em $L^2(\Omega, V)$, ambos com o mesmo dado inicial φ , obtemos

$$\|u_n(t)\|_{L^2(\Omega, V)} \rightarrow \|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} \quad \text{uniformemente em } \bar{I}.$$

Segue, portanto, do Lema 3.3-(c), que

$$u \in C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)) \quad \text{e} \quad u_n \rightarrow u \quad \text{em } C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)).$$

Consequentemente, ao passar ao limite em (3.54), obtemos que $a_1^n \rightarrow 0$ em $L^{p'}(\Omega, V)$, em particular, converge fracamente para a função nula.

Para o caso $k = 2$, observe que, pela hipótese **H1** e pela imersão (3.20), tem-se

$$\begin{aligned} \|a_2^n\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &= \|J_n(g(J_n u(t)) - g(u(t)))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq \|g(J_n u(t)) - g(u(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \\ &\leq C(2M) \|J_n u(t) - u(t)\|_{L^r(\Omega, V)} \\ &\leq C(2M) \cdot C_r \|J_n u(t) - u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \end{aligned}$$

Além disso, pelo Lema 3.7, tem-se $J_n u(t) \rightarrow u(t)$ em $H_0^1(\Omega, V)$. Dessa forma, ao passar ao limite na desigualdade anterior, obtemos $a_2^n \rightarrow 0$ em $L^{p'}(\Omega, V)$, em particular, converge fracamente para a função nula.

No caso $k = 3$, o Lema 3.7 implica que

$$a_3^n = J_n g(u(t)) - g(u(t)) \rightarrow 0 \quad \text{em } H^{-1}(\Omega, V)$$

Além disso, a sequência (a_3^n) é limitada em $L^{p'}(\Omega, V)$, pois

$$\|a_3^n\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq 2\|g(u(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)}.$$

Portanto, podemos aplicar o Lema 3.1-(b) à sequência $x_n = a_3^n$, com a imersão

$$L^{p'}(\Omega, V) \hookrightarrow H^{-1}(\Omega, V),$$

para concluir que

$$a_3^n \rightharpoonup 0 \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V),$$

o que finaliza a demonstração de (3.53).

Finalmente, combinando (3.52) e (3.53), conseguimos

$$g_n(u_n(t)) \rightharpoonup g(u(t)) \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V), \quad \text{para todo } t \in I.$$

Assim, pela unicidade do limite fraco e em virtude de (3.41), segue que $f(t) = g(u(t))$. \square

3.6 Problema localmente bem-posto

Nesta seção, mostraremos que o problema (P) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$, desde que se disponha, a priori, da informação de que as soluções sejam únicas. Nessas condições, valem também as leis de conservação da massa e da energia. Para fazer isso, começamos demonstrando o seguinte resultado, o qual será fundamental para estabelecer a dependência contínua.

Lema 3.12. *Assuma que as funções g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4**, e que o problema (P) admite unicidade. Seja $M > 0$ e denote por T_M o tempo correspondente determinado no Teorema 3.3. Suponha que*

$$\varphi_n \rightarrow \varphi \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V) \quad \text{e} \quad \|\varphi_n\|_{H_0^1(\Omega, V)} \leq M. \quad (3.55)$$

Sejam u_n e u as únicas H_0^1 -soluções fortes do problema (P) associadas, respectivamente, aos dados iniciais φ_n e φ , no intervalo $I := (-T_M, T_M)$. Então

$$u_n \rightarrow u \quad \text{em } C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)).$$

Demonstração. A segunda condição de (3.55) e o Teorema 3.3, implicam que cada função u_n satisfaz a conservação de massa e

$$\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \forall t \in \bar{I}.$$

A partir dessa estimativa e repetindo os argumentos da Afirmação 1 do Teorema 3.3, obtemos que existem constantes K e c_2 , dependentes apenas de M , tais que

$$\|\partial_t u_n(t)\|_{H^{-1}(\Omega, V)} \leq K \quad \text{q.t.p. } t \in I \quad \text{e} \quad \|g(u_n(t))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq c_2 \quad \forall t \in I.$$

Além disso, a sequência $(g(u_n))$ é equicontínua em $C(\bar{I}, L^{p'}(\Omega, V))$, pois o Lema 3.10 e o Corolário 3.1 permitem escrever, para todo $t, s \in \bar{I}$,

$$\begin{aligned} \|g(u_n(t)) - g(u_n(s))\|_{L^{p'}(\Omega, V)} &\leq C(2M) \|u_n(t) - u_n(s)\|_{L^2(\Omega, V)}^\alpha \\ &\leq C(2M) \left(2 \max\{2M, K\}\right)^\alpha |t - s|^{\alpha/2}. \end{aligned}$$

Assim, as estimativas obtidas garantem que as sequências (u_n) e $(g(u_n))$ satisfazem, respectivamente, as hipóteses dos Lemas 3.3 e 3.2. Logo, existem funções

$$v \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1, \infty}(I, H^{-1}(\Omega, V)) \quad \text{e} \quad f \in C(\bar{I}, L^{p'}(\Omega, V)),$$

e uma subsequência $(n_k) \subset \mathbb{N}$ tal que, para todo $t \in \bar{I}$,

$$u_{n_k}(t) \rightharpoonup v(t) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V) \quad \text{e} \quad g(u_{n_k}(t)) \rightharpoonup f(t) \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V).$$

De modo análogo ao Passo 3 do Teorema 3.3, os limites obtidos implicam que

$$\begin{cases} i \partial_t v + {}_v \Delta v + f = 0 & \text{em } H^{-1}(\Omega, V), \quad \text{q.t.p. } t \in I \\ v(0) = \varphi. \end{cases}$$

Afirmação 1. *Temos que $f = g(v)$ e, portanto, v é uma solução do problema (P).*

De fato, fixados $t \in I$ e um conjunto $Q \subset \Omega$ aberto e limitado, temos

$$\begin{aligned} \int_Q \text{Im} \left(f(t) \overline{v(t)} \right) V dx &= \text{Im} \int_Q (f(t) - g(u_{n_k}(t))) \overline{v(t)} V dx \\ &\quad + \text{Im} \int_Q g(u_{n_k}(t)) \overline{(v(t) - u_{n_k}(t))} V dx \\ &\quad + \int_Q \text{Im} \left(g(u_{n_k}(t)) \overline{u_{n_k}(t)} \right) V dx \\ &=: a_1^{n_k} + a_2^{n_k} + a_3^{n_k}. \end{aligned} \tag{3.56}$$

Pela hipótese **H3**, temos $a_3^{n_k} = 0$. Além disso, a convergência $f(t) - g(u_{n_k}(t)) \rightharpoonup 0$ em $L^{p'}(\Omega, V)$, que também vale em $L^{p'}(Q, V)$, combinada com o fato de que $v(t) \in L^p(Q, V)$ (por (3.48)), implica, pela definição de convergência fraca, que $a_1^{n_k} \rightarrow 0$. Por outro lado, considerando que a sequência $(g(u_n(t)))$ é limitada em $L^{p'}(\Omega, V)$ e que, pela imersão compacta (3.48), $u_{n_k}(t) - v(t) \rightarrow 0$ em $L^p(Q, V)$, segue da desigualdade de Hölder que

$$|a_2^{n_k}| \leq \|g(u_{n_k}(t))\|_{L^{p'}(Q,V)} \|u_{n_k}(t) - v(t)\|_{L^p(Q,V)} \rightarrow 0.$$

Portanto, ao passar ao limite em (3.56), obtemos

$$\int_Q \operatorname{Im} \left(f(t) \overline{v(t)} \right) V dx = 0.$$

Mas como Q é arbitrário, segue que

$$\operatorname{Im}(f(t)\overline{v(t)}) = 0 \quad \text{q.t.p. em } \Omega, \quad \text{para todo } t \in I.$$

Logo, repetindo o argumento do Passo 4 do Teorema 3.3, obtemos que a função $\|v(\cdot)\|_{L^2(\Omega,V)}$ é constante em I . Assim, valem as leis de conservação:

$$\|u_n(t)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|\varphi_n\|_{L^2(\Omega,V)} \quad \text{e} \quad \|v(t)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)}, \quad \forall t \in I,$$

donde se deduz que

$$\|u_{n_k}(t)\|_{L^2(\Omega,V)} \rightarrow \|v(t)\|_{L^2(\Omega,V)} \quad \text{uniformemente em } I.$$

Consequentemente, pelo Lema 3.3-(c), obtemos

$$u_{n_k} \rightarrow v \quad \text{em } C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)).$$

Usando esse limite e o Lema 3.10, para todo $t \in \bar{I}$, obtemos

$$\|g(u_{n_k}(t)) - g(v(t))\|_{L^{p'}(\Omega,V)} \leq C(2M) \|u_{n_k}(t) - v(t)\|_{L^2(\Omega,V)}^\alpha \rightarrow 0.$$

Consequentemente,

$$g(u_{n_k}(t)) \rightarrow g(v(t)) \quad \text{em } L^{p'}(\Omega, V).$$

Assim, pela unicidade do limite fraco, segue que $f(t) = g(v(t))$. ■

Para concluir a demonstração, uma vez que o problema (P) admite solução única e que u e v soluções do mesmo problema, segue-se que $v = u$. Em particular,

$$u_{n_k} \rightarrow u \quad C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)).$$

Por fim, note que, o argumento usado mostra que toda subsequência $(u_{n_k}) \subset (u_n)$, possui uma subsequência $(u_{n_{k_j}})$ tal que

$$u_{n_{k_j}} \rightarrow u \quad \text{em } C(\bar{I}, L^2(\Omega, V)).$$

Isso implica, portanto, que a própria sequência (u_n) converge para u nesse espaço. □

Antes de apresentar o próximo resultado, convém observar que a hipótese **H1**, juntamente com as imersões (3.20) e (3.22), implica que a função g é contínua de $H_0^1(\Omega, V)$ em $H^{-1}(\Omega, V)$ e limitada em conjuntos limitados. Tal propriedade revela-se crucial para a aplicação da fórmula de Duhamel na representação integral da solução.

Teorema 3.4 (Problema bem posto). *Suponha que as funções g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4**, e que o problema (P) admite unicidade. Então, (P) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$ e satisfaz as leis de conservação de massa e energia:*

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \quad e \quad E(u(t)) = E(\varphi) \quad \forall t \in (-T_{\min}, T_{\max}), \quad (3.57)$$

onde u é a H_0^1 -solução clássica maximal de (P) com dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$.

Demonstração. Apresentaremos a prova em cinco etapas:

Passo 1. *Existência de uma solução maximal.*

Dado $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, definimos os valores

$$\begin{aligned} T_{\max}(\varphi) &:= \sup \{T > 0 : \text{(P) possui uma } H_0^1\text{-solução forte em } [0, T]\}, \\ T_{\min}(\varphi) &:= \sup \{T > 0 : \text{(P) possui uma } H_0^1\text{-solução forte em } [-T, 0]\}, \end{aligned}$$

os quais são positivos em virtude do Teorema 3.3. Pela unicidade da solução, é possível construir uma função $u : (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi)) \rightarrow H_0^1(\Omega, V)$ que é uma H_0^1 -solução forte do problema (P), com dado inicial φ , em qualquer subintervalo compacto contido no intervalo maximal de existência e que contenha a origem.

Portanto, para todo intervalo aberto limitado I , compactamente contido no intervalo maximal e contendo a origem, tem-se

$$u \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V)).$$

Assim, pelo Corolário 3.1, u é fracamente contínua em \bar{I} com valores em $H_0^1(\Omega, V)$. Além disso, pela fórmula de Duhamel (veja Teorema 3.1), temos

$$u(t) = T(t)\varphi + i \int_0^t T(t-s)g(u(s))ds, \quad \text{q.t.p. } t \in I. \quad (3.58)$$

Finalmente, como I é arbitrário, concluímos que tanto a continuidade fraca quanto a representação integral da função u se estendem a todo o intervalo maximal.

Passo 2. *Conservação de massa e energia.*

Para estabelecer a validade das leis (3.57) no intervalo maximal, basta mostrar que elas se verificam em qualquer subintervalo compacto $I \subset (-T_{\min}, T_{\max})$ contendo a origem. Para este fim, note primeiramente que, por construção, temos

$$\|u\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))} =: M < \infty. \quad (3.59)$$

Como $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$, tome T_M fornecido pelo Teorema 3.3 e note que $T_M \leq T_{\max}, T_{\min}$. O resultado será consequência imediata do que se estabelece a seguir:

Afirmção 1. *As funções reais $\|u(\cdot)\|_{L^2(\Omega, V)}$ e $E(u(\cdot))$ são constantes em todo subintervalo compacto $J \subset I$ de comprimento menor que T_M .*

Com efeito, fixemos um subintervalo compacto $J \subset I$ com $|J| < T_M$ e sejam $a, b \in J$ arbitrários. Segue do Corolário 3.1 e (3.59) que

$$\|u(a)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M.$$

Assim, pelo Teorema 3.3, existe uma H_0^1 -solução forte v do problema

$$\begin{cases} i\partial_t v + {}_V\Delta v + g(v) = 0 \\ v(0) = u(a), \end{cases} \quad (3.60)$$

definida no intervalo $(-T_M, T_M)$, tal que

$$\|v(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|u(a)\|_{L^2(\Omega, V)} \quad \text{e} \quad E(v(t)) \leq E(u(a)), \quad \text{para } |t| < T_M. \quad (3.61)$$

Por outro lado, usando a representação integral (3.58), é fácil de ver que

$$u(a + \cdot) \in L^\infty(I - a, H_0^1(\Omega, V))$$

é uma solução generalizada do problema (3.60) no intervalo $I - a$, ou seja,

$$u(a + t) = T(t)u(a) + i \int_0^t T(t - \tau)g(u(a + \tau))d\tau, \quad \text{q.t.p. } t \in I - a.$$

Esses fatos, combinados com o Teorema 3.1, garantem que $u(a + \cdot)$ também é uma H_0^1 -solução forte do problema (3.60) no intervalo $I - a$. Portanto, pela unicidade da solução, devemos ter

$$v = u(a + \cdot) \quad \text{em} \quad \mathcal{I} := (I - a) \cap (-T_M, T_M).$$

Consequentemente, por (3.61),

$$\|u(a + t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|u(a)\|_{L^2(\Omega, V)} \quad \text{e} \quad E(u(a + t)) \leq E(u(a)), \quad \text{para } t \in \mathcal{I}.$$

Em particular, para $b \in J$, definimos $t = b - a$, que pertence a \mathcal{I} pois

$$|t| \leq |J| < T_M \quad \text{e} \quad t \in J - a \subset I - a.$$

Assim, a relação anterior implica

$$\|u(b)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|u(a)\|_{L^2(\Omega, V)} \quad \text{e} \quad E(u(b)) \leq E(u(a)).$$

Por fim, como a e b são arbitrários em J , essas relações implicam que as funções $\|u(\cdot)\|_{L^2(\Omega, V)}$ e $E(u(\cdot))$ são constantes em J . ■

Para concluir a prova, observe que, por ser I compacto, este pode ser coberto por uma quantidade finita de subintervalos de comprimento menor que T_M . Como as funções $\|u(\cdot)\|_{L^2(\Omega, V)}$ e $E(u(\cdot))$ são constantes em cada um desses subintervalos, segue, pela conexão de I , que elas são constantes em todo o intervalo I . Em particular, como $u(0) = \varphi$,

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \quad \text{e} \quad E(u(t)) = E(\varphi), \quad \forall t \in I.$$

Passo 3. Regularidade.

Pelo Passo 1, sabemos que $u : (-T_{\min}, T_{\max}) \rightarrow H_0^1(\Omega, V)$ é fracamente contínua. Além disso, como $G : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ é, por hipótese, completamente contínua, segue-se que a função composta $G(u)$ é contínua. Por outro lado, combinando as leis de conservação obtidas no passo anterior, podemos escrever

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + 2G(u(t)) - 2G(\varphi) \quad \forall t \in (-T_{\min}, T_{\max}),$$

o que implica a continuidade da função $\|u(\cdot)\|_{H^1(\Omega, V)}$. Como $H_0^1(\Omega, V)$ é um espaço uniformemente convexo, a continuidade fraca juntamente com a continuidade da norma garante que u é fortemente contínua, ou seja,

$$u \in C((-T_{\min}, T_{\max}), H_0^1(\Omega, V)).$$

Consequentemente, as funções ${}_v\Delta u$ e $g(u)$ também são contínuas. Portanto, da igualdade

$$\partial_t u = i_v \Delta u + ig(u) \quad \text{q.t.p.} \quad t \in (-T_{\min}, T_{\max})$$

segue que a derivada fraca $\partial_t u$ é contínua em $(-T_{\min}, T_{\max})$ com valores em $H^{-1}(\Omega, V)$. Consequentemente, a derivada temporal de u existe no sentido clássico e é uma função contínua. Assim, concluímos que

$$u \in C^1((-T_{\min}, T_{\max}), H^{-1}(\Omega, V)).$$

Passo 4. Alternativa blow-up.

Suponha $T_{\max} < \infty$ e, por absurdo, que existem uma constante M e uma sequência $t_n \nearrow T_{\max}$ tais que $\|u(t_n)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$ para todo n . Denote por T_M o tempo de existência local fornecido pelo Teorema 3.3. Então, pela definição de limite, existe $k \in \mathbb{N}$ tal que

$$T_{\max} < t_k + T_M. \quad (3.62)$$

Como $\|u(t_k)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$, o Teorema 3.3 garante a existência de uma H_0^1 -solução forte v do problema (P) com dado inicial $u(t_k)$, definida no intervalo $(-T_M, T_M)$, e pelo Teorema 3.1, v pode ser representada por

$$v(t) = T(t)u(t_k) + i \int_0^t T(t-s)g(v(s))ds, \quad \text{q.t.p. } t \in (-T_M, T_M).$$

Combinando essa expressão com (3.58), obtemos, para quase todo $t \in [t_k, T_M + t_k)$,

$$v(t - t_k) = T(t)\varphi + i \int_0^{t_k} T(t-s)g(u(s))ds + i \int_{t_k}^t T(t-s)g(v(s - t_k))ds.$$

Dessa forma, definindo a função

$$w(t) := \begin{cases} u(t), & \text{se } 0 \leq t \leq t_k \\ v(t - t_k), & \text{se } t_k \leq t < t_k + T_M, \end{cases}$$

vemos que w pertence a $L^\infty((0, t_k + T_M), H_0^1(\Omega, V))$ e satisfaz a identidade

$$w(t) = T(t)\varphi + i \int_0^t T(t-s)g(w(s))ds, \quad \text{q.t.p. } t \in (0, t_k + T_M).$$

Tais propriedades satisfazem as hipóteses do Teorema 3.1, garantindo assim que w é uma H_0^1 -solução forte do problema (P) com dado inicial φ no intervalo $[0, t_k + T_M)$. No entanto, nenhuma solução pode ser estendida além de T_{\max} , de modo que devemos ter $t_k + T_M \leq T_{\max}$, o que contradiz (3.62). Assim, concluímos que

$$\lim_{t \rightarrow T_{\max}^+} \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} = \infty \quad \text{quando } T_{\max} < \infty.$$

O caso $T_{\min} < \infty$ é tratado de maneira análoga.

Passo 5. *Dependência contínua dos dados iniciais.*

Assuma que $\varphi_n \rightarrow \varphi$ em $H_0^1(\Omega, V)$, e denote por u_n e u as únicas H_0^1 -soluções clássicas maximais do problema (P) associadas, respectivamente, aos dados iniciais φ_n e φ . Nosso objetivo, neste passo, é mostrar que, para n suficientemente grande, u_n está bem definida em qualquer intervalo compacto $I \subset (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi))$ contendo origem, e que

$$u_n \rightarrow u \quad \text{em } C(I, H_0^1(\Omega, V)).$$

Para isso, fixamos um intervalo $I = [a, b]$ contendo a origem, e consideramos a constante

$$M := 2 \sup \left\{ \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}; t \in I \right\},$$

que é finita devido à continuidade de u . Ademais, denotemos por T_M o tempo de existência local garantido pelo Teorema 3.3 associado a M . Por fim, cabe destacar que as leis de conservação de massa e energia permitem expressar

$$\begin{aligned}\|u_n(\cdot)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 &= \|\varphi_n\|_{H^1(\Omega,V)}^2 + 2G(u_n(\cdot)) - 2G(u_n(0)), \\ \|u(\cdot)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 &= \|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 + 2G(u(\cdot)) - 2G(u(0)).\end{aligned}\tag{3.63}$$

A demonstração será apresentada em etapas sucessivas.

Etapa 1. *Convergência uniforme em $I_1 := [-T_M, T_M]$*

A partir de $\varphi_n \rightarrow \varphi$, podemos encontrar um índice n_1 tal que, para todo $n \geq n_1$,

$$\|u(0)\|_{H^1(\Omega,V)} + \|\varphi_n - \varphi\|_{H^1(\Omega,V)} \leq M.$$

Em consequência, pela desigualdade triangular e visto que $u(0) = \varphi$, obtemos

$$\|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}, \|\varphi_n\|_{H^1(\Omega,V)} \leq M, \quad \text{para todo } n \geq n_1.$$

Dessa forma, o Teorema 3.3 assegura que podemos encontrar solução para a equação de Schrödinger no intervalo I_1 para os dados iniciais φ e φ_n . Portanto,

$$I_1 \subset (-T_{\min}(\varphi), T_{\max}(\varphi)), (-T_{\min}(\varphi_n), T_{\max}(\varphi_n)).$$

Além disso, temos as estimativas uniformes

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}, \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega,V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } t \in I_1 \text{ e } n \geq n_1,$$

com as quais, argumentando como na Afirmação 1 do Teorema 3.3, obtemos que $(u_n)_{n \geq n_1}$ é limitada em $W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$. Por outro lado, aplicando o Lema 3.12 à sequência $(\varphi_n)_{n \geq n_1}$, obtemos

$$u_n \rightarrow u \quad \text{em } C(I_1, L^2(\Omega, V)).$$

Combinando isso com o Lema 3.10, que garante que

$$|G(u_n(t)) - G(u(t))| \leq C(2M)\|u_n(t) - u(t)\|_{L^2(\Omega,V)}^\beta, \quad \forall t \in I_1,$$

concluimos que a sequência $(G(u_n(\cdot)))_{n \geq n_1}$ converge uniformemente para $G(u(\cdot))$ em I_1 . Isso, por sua vez, implica, via (3.63), que

$$\|u_n(\cdot)\|_{H^1(\Omega,V)} \rightarrow \|u(\cdot)\|_{H^1(\Omega,V)} \quad \text{uniformemente em } I_1.$$

Por fim, como $(u_n) \subset C(I_1, H_0^1(\Omega, V))$, o Lema 3.3-(b) permite concluir que

$$u_n \rightarrow u \quad \text{em } C(I_1, H_0^1(\Omega, V)).$$

No caso em que $I \subset I_1$, o resultado está provado. Caso contrário, como T_M não depende do dado inicial, podemos iterar o procedimento para cobrir todo o intervalo I .

Etapa 2. *Convergência uniforme em $I_2 = [0, 2T_M]$*

Sem perda de generalidade, suponhamos que $T_M < b$. Como já foi demonstrado que

$$u_n(T_M) \rightarrow u(T_M) \quad \text{em } H_0^1(\Omega, V),$$

podemos, seguindo o raciocínio da etapa anterior, encontrar um índice $n_2 > n_1$ tal que

$$\|u(T_M)\|_{H^1(\Omega, V)}, \|u_n(T_M)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M, \quad \text{para todo } n \geq n_2.$$

Dessa forma, o Teorema 3.3 garante a existência de H_0^1 -soluções fortes v_n e v para a equação de Schrödinger no intervalo $[-T_M, T_M]$, associadas, respectivamente, aos dados iniciais $u_n(T_M)$ e $u(T_M)$, e satisfazendo as estimativas uniformes

$$\|v_n(t)\|_{H_0^1(\Omega, V)}, \|v(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \text{para todo } |t| \leq T_M \text{ e } n \geq n_2. \quad (3.64)$$

Além disso, aplicando o Lema 3.12 à sequência de dados iniciais $(u_n(T_M))_{n \geq n_2}$, obtemos

$$v_n \rightarrow v \quad \text{em } C([-T_M, T_M], L^2(\Omega, V)). \quad (3.65)$$

Definindo agora as funções

$$w_n(t) = \begin{cases} u_n(t), & \text{se } 0 \leq t \leq T_M \\ v_n(t - T_M), & \text{se } T_M \leq t \leq 2T_M \end{cases} \quad \text{e} \quad w(t) = \begin{cases} u(t), & \text{se } 0 \leq t \leq T_M \\ v(t - T_M), & \text{se } T_M \leq t \leq 2T_M, \end{cases}$$

verifica-se, por um argumento análogo ao do Passo 4, que w_n e w são H_0^1 -soluções fortes do problema (P) no intervalo $[0, 2T_M]$, com dados iniciais φ_n e φ , respectivamente. Consequentemente, pela maximalidade dos intervalos de existência, segue que

$$[0, 2T_M] \subset [0, T_{\max}(\varphi)], [0, T_{\max}(\varphi_n)], \quad \text{para todo } n \geq n_2.$$

Além disso, pela unicidade da solução, temos

$$u_n(\cdot) = v_n(\cdot - T_M) \quad \text{e} \quad u = v(\cdot - T_M) \quad \text{em } J := [T_M, 2T_M].$$

Consequentemente, a estimativa (3.64) se traduz em

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}, \|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq 2M, \quad \forall t \in J,$$

com as quais, argumentando como na Afirmação 1 do Teorema 3.3, obtemos que $(u_n)_{n \geq n_2}$ é limitada em $W^{1,\infty}(J, H^{-1}(\Omega, V))$. Além disso, a convergência (3.65) passar a ser

$$u_n \rightarrow u \quad \text{em } C(J, L^2(\Omega, V)).$$

Essa convergência junto ao fato, assegurado pelo Lema 3.10, de que

$$|G(u_n(t)) - G(u(t))| \leq C(2M) \|u_n(t) - u(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^\beta, \quad \forall t \in J,$$

implica que a sequência $(G(u_n))_{n \geq n_2}$ converge uniformemente para $G(u)$ em J . Dessa forma, por (3.63), resulta que $\|u_n(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \rightarrow \|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)}$ uniformemente em J . Por fim, como $(u_n) \subset C(J, H_0^1(\Omega, V))$, o Lema 3.3-(b) permite concluir que

$$u_n \rightarrow u \quad \text{em } C([T_M, 2T_M], H_0^1(\Omega, V)).$$

Combinando esse resultado com o da Etapa 1, temos

$$u_n \rightarrow u \quad C([0, 2T_M], H_0^1(\Omega, V)).$$

Etapa 3. Repetindo esse procedimento, conseguimos estender a convergência para o intervalo completo $[0, b]$, onde $b \leq kT_M$ para algum inteiro k . Dessa forma, temos

$$u_n \rightarrow u \quad C([0, b], H_0^1(\Omega, V)).$$

Aplicando o mesmo raciocínio no intervalo $[a, 0]$, obtemos finalmente que

$$u_n \rightarrow u \quad C([a, b], H_0^1(\Omega, V)),$$

finalizando a prova. □

Apresentamos a seguir uma condição suficiente para a unicidade.

Corolário 3.4. *Suponha que as funções g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4**, com $p = r = 2$. Então, o problema (P) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$ e satisfaz as leis de conservação de massa e de energia.*

Demonstração. Precisamos apenas demonstrar a unicidade. Seja I um intervalo contendo 0, $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ um dado inicial e considere $u_1, u_2 \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$ duas soluções do problema (P). Pela fórmula de Duhamel (ver Teorema 3.1) temos

$$u_2(t) - u_1(t) = i \int_0^t \mathcal{T}(t-s)(g(u_2(s)) - g(u_1(s))) ds.$$

Aplicando a norma em $L^2(\Omega, V)$ e usando a hipótese **H1**, com $p = r = 2$ e

$$M = \max\{\|u_k\|_{L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V))}; k = 1, 2\},$$

segue que

$$\begin{aligned} \|u_2(t) - u_1(t)\|_{L^2(\Omega, V)} &\leq \left| \int_0^t \|g(u_2(s)) - g(u_1(s))\|_{L^2(\Omega, V)} ds \right| \\ &\leq C(M) \left| \int_0^t \|u_2(s) - u_1(s)\|_{L^2(\Omega, V)} ds \right|. \end{aligned}$$

Assim, pela desigualdade de Gronwall, concluímos que $u_1 = u_2$. \square

3.7 Existência global

Nesta seção, provamos que, sob condições adicionais apropriadas sobre a primitiva da não linearidade g , o problema (P) admite uma solução global no tempo. A demonstração se baseia na conservação da massa e na desigualdade da energia.

Teorema 3.5. *Assuma que as funções g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4**. Suponha ainda que, para todo $R > 0$, existam constantes $C(R) > 0$ e $\varepsilon \in (0, 1)$ tais que*

$$G(v) \leq \frac{1 - \varepsilon}{2} \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + C(R), \quad (3.66)$$

para todo $v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|v\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$. Então, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, o problema (P) admite uma H_0^1 -solução forte global limitada

$$u \in L^\infty(\mathbb{R}, H_0^1(\Omega, V)),$$

que satisfaz, para todo $t \in \mathbb{R}$, a conservação da massa e a desigualdade de energia:

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \quad e \quad E(u(t)) \leq E(\varphi). \quad (3.67)$$

Demonstração. Dado $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, fixemos uma constante R tal que $\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$ e definamos a constante positiva

$$M^2 = \frac{1}{\varepsilon} \left[\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2C(R) \right],$$

de modo que, à luz da condição (3.66), tem-se $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$. O ponto crucial da demonstração reside na seguinte estimativa.

Afirmção 1. *Seja u uma H_0^1 -solução forte do problema (P) com dado inicial φ , definida em um intervalo I , e que satisfaz a conservação da massa e a desigualdade de energia (3.67) em I . Então*

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M, \quad \text{para todo } t \in I.$$

De fato, note inicialmente que a conservação da massa combinada com a desigualdade de energia implicam que, para todo $t \in I$,

$$\begin{aligned}\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 &= \|u(t)\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + 2E(u(t)) + 2G(u(t)) \\ &\leq \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + 2E(\varphi) + 2G(u(t)) \\ &= \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)}^2 + \|\nabla\varphi\|_{L^2(\Omega)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t))\end{aligned}$$

ou equivalentemente,

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 \leq \|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t)).$$

Mas como, pela conservação da massa, $\|u(t)\|_{L^2(\Omega,V)} \leq R$, podemos aplicar (3.66) e obter

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 \leq \|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - 2G(\varphi) + (1 - \varepsilon)\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 + 2C(R).$$

Reorganizando, obtemos

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega,V)}^2 \leq \frac{1}{\varepsilon} \left[\|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)}^2 - 2G(\varphi) + 2C(R) \right] = M^2,$$

de onde o resultado segue. ■

Dando continuidade à demonstração, como $\|\varphi\|_{H^1(\Omega,V)} \leq M$, o Teorema 3.3 garante a existência de uma H_0^1 -solução forte u do problema (P) com dado inicial φ no intervalo $[0, T_M]$, satisfazendo (3.67) nesse intervalo. Assim, pela Afirmação 1,

$$\|u(T_M)\|_{H^1(\Omega,V)} \leq M.$$

Com isso, uma nova aplicação do Teorema 3.3 nos fornece uma H_0^1 -solução forte u_1 do problema (P) com dado inicial $\varphi_1 = u(T_M)$ no intervalo $[0, T_M]$, satisfazendo a conservação da massa e a desigualdade de energia. Definimos então a função

$$u(t) := \begin{cases} u(t), & \text{se } 0 \leq t \leq T_M \\ u_1(t - T_M), & \text{se } T_M \leq t \leq 2T_M. \end{cases}$$

Por um argumento análogo ao do Passo 4 do Teorema 3.5, verifica-se que essa extensão é uma H_0^1 -solução forte do problema (P) com dado inicial φ no intervalo $[0, 2T_M]$. Além disso, ela satisfaz a conservação da massa e a desigualdade de energia (3.67) nesse intervalo, pois, basta observar que, para todo $t \in [T_M, 2T_M]$, a conservação de massa de u_1 garante

$$\|u(t)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|u_1(t - T_M)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|\varphi_1\|_{L^2(\Omega,V)} = \|u(T_M)\|_{L^2(\Omega,V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega,V)},$$

e, pela desigualdade de energia satisfeita por u_1 , segue que

$$E(u(t)) = E(u_1(t - T_M)) \leq E(\varphi_1) = E(u(T_M)) \leq E(\varphi).$$

Portanto, podemos aplicar a Afirmação 1 para obter

$$\|u(2T_M)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M.$$

Iterando esse procedimento, obtemos uma H_0^1 -solução forte u do problema (P) com dado inicial φ , definida em $[0, \infty)$ e satisfazendo (3.67) para todo $t \geq 0$. De modo análogo, estendemos a solução para $(-\infty, 0]$, obtendo assim uma solução global $u : \mathbb{R} \rightarrow H_0^1(\Omega, V)$ do problema (P) que satisfaz (3.67) em todo \mathbb{R} . Por último, a Afirmação 1 assegura que $u \in L^\infty(\mathbb{R}, H_0^1(\Omega, V))$, o que conclui a prova. \square

Note que a hipótese "para todo $R \dots$ " foi usada apenas para garantir que, "para qualquer dado inicial" podemos obter uma solução global. No entanto, o mesmo argumento da demonstração anterior garante o seguinte resultado:

Corolário 3.5. *Assuma que as funções g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4**. Suponha ainda que existam constantes R , $C(R) > 0$ e $\varepsilon \in (0, 1)$ tais que*

$$G(v) \leq \frac{1 - \varepsilon}{2} \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + C(R), \quad \forall v \in H_0^1(\Omega, V), \|v\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R.$$

Então, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$, o problema (P) admite uma H_0^1 -solução forte global uniformemente limitada em $H_0^1(\Omega, V)$, que satisfaz a conservação da massa e a desigualdade de energia.

A seguir, mostramos que, sob uma hipótese diferente sobre g , também é possível garantir a existência de uma H_0^1 -solução forte global limitada no tempo, desde que o dado inicial seja suficientemente pequeno.

Teorema 3.6. *Assuma que g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4**, com $G(0) = 0$. Suponha ainda que existam uma constante $\varepsilon > 0$ e uma função contínua não negativa $\vartheta : [0, \varepsilon] \rightarrow \mathbb{R}$, com $\vartheta(0) = 0$, tais que, para todo $v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon$,*

$$G(v) \leq \frac{1 - \varepsilon}{2} \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + \vartheta\left(\|v\|_{L^2(\Omega, V)}\right). \quad (3.68)$$

Então, existe $\delta > 0$ tal que, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|\varphi\|_{H_0^1(\Omega, V)} \leq \delta$, o problema (P) admite uma H_0^1 -solução forte global u que satisfaz a conservação de massa e a desigualdade de energia (3.67) para todo $t \in \mathbb{R}$, e $\|u\|_{L^\infty(\mathbb{R}, H_0^1(\Omega, V))} \leq \varepsilon$.

Demonstração. Primeiro, para garantir a existência de δ , note que, pelas suposições sobre G e ϑ , a aplicação

$$\varphi \in H_0^1(\Omega, V) \longmapsto \frac{1}{\varepsilon} \left[\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2\vartheta\left(\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}\right) \right],$$

é contínua e se anula em $\varphi = 0$. Dessa forma, podemos escolher $\delta \in (0, \varepsilon/2]$ tal que, para todo $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \delta$,

$$\frac{1}{\varepsilon} \left[\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2\vartheta \left(\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \right) \right] \leq \frac{\varepsilon^2}{4}. \quad (3.69)$$

Agora, fixemos um dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \delta$. O argumento que segue será análogo ao do teorema anterior, desde que se comprove a seguinte estimativa:

Afirmção 1. *Suponha que u seja uma H_0^1 -solução forte do problema (P) com dado inicial φ no intervalo I , e que satisfaz a conservação da massa e a desigualdade de energia. Se existir $t_0 \in I$ tal que $\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon$, então necessariamente*

$$\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon/2.$$

De fato, assim como no teorema anterior, a conservação da massa e a desigualdade de energia implicam que

$$\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \leq \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2G(u(t_0)).$$

Como $\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon$, aplicamos (3.68), obtendo

$$\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \leq \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + (1 - \varepsilon)\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + 2\vartheta \left(\|u(t_0)\|_{L^2(\Omega, V)} \right).$$

Pela conservação da massa, $\|u(t_0)\|_{L^2(\Omega, V)} = \|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}$, o que permite reescrever a desigualdade como

$$\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \leq \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + (1 - \varepsilon)\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + 2\vartheta \left(\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \right).$$

Reorganizando os termos e aplicando (3.69), obtemos

$$\|u(t_0)\|_{H^1(\Omega, V)}^2 \leq \frac{1}{\varepsilon} \left[\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}^2 - 2G(\varphi) + 2\vartheta \left(\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \right) \right] \leq \frac{\varepsilon^2}{4}. \quad \blacksquare$$

Agora, como $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \delta \leq \varepsilon/2$, o Teorema 3.3 garante a existência de uma H_0^1 -solução forte u do problema (P), definida no intervalo $[0, T_{\varepsilon/2}]$, que satisfaz a conservação da massa, a desigualdade de energia, bem como a estimativa uniforme

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon, \quad \text{para todo } t \in [0, T_{\varepsilon/2}].$$

Em particular, a Afirmção 1 pode ser aplicada para concluir que

$$\|u(T_{\varepsilon/2})\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon/2.$$

Com isso, uma nova aplicação do Teorema 3.3 nos fornece uma H_0^1 -solução forte u_1 do problema (P) com dado inicial $\varphi_1 = u(T_{\varepsilon/2})$, definida no intervalo $[0, T_{\varepsilon/2}]$, que satisfaz a conservação de massa, a desigualdade de energia, e a estimativa uniforme

$$\|u_1(t)\|_{H_0^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon, \quad \text{para todo } t \in [0, T_{\varepsilon/2}].$$

Definimos então a função

$$u(t) := \begin{cases} u(t), & \text{se } 0 \leq t \leq T_{\varepsilon/2} \\ u_1(t - T_{\varepsilon/2}), & \text{se } T_{\varepsilon/2} \leq t \leq 2T_{\varepsilon/2}. \end{cases}$$

Como no Teorema anterior, essa extensão é uma H_0^1 -solução forte do problema (P) com dado inicial φ no intervalo $[0, 2T_{\varepsilon/2}]$, que satisfaz a conservação de massa, a desigualdade de energia e ainda a estimativa

$$\|u(t)\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon, \quad \text{para todo } t \in [0, 2T_{\varepsilon/2}].$$

Isso ocorre porque tanto u quanto u_1 verificam essas propriedades no intervalo $[0, T_M]$. Com isso, podemos aplicar a Afirmação 1 para obter

$$\|u(2T_{\varepsilon/2})\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon/2.$$

Podemos então repetir o argumento acima e construir uma H_0^1 -solução forte u de (P) no intervalo $[0, \infty)$, e depois em \mathbb{R} , que satisfaz todas as conclusões do teorema. \square

Capítulo 4

Exemplos

Neste capítulo, apresentamos alguns modelos clássicos de não linearidades associados à equação de Schrödinger semilinear com peso (1).

4.1 Potencial externo

Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ um domínio limitado com fronteira suave e V um peso que satisfaz as condições **V1** e **V2**. Considere um potencial $K : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ satisfazendo

$$K \in L^\alpha(\Omega, V) \quad \text{para algum } \alpha > 1 \text{ com } \alpha > N/2,$$

sendo entendido que, no caso $\alpha = \infty$, o espaço $L^\infty(\Omega, V)$ corresponde a $L^\infty(\Omega)$. Definamos os expoentes conjugados

$$p := \frac{2\alpha}{\alpha - 1} \quad \text{e} \quad p' := \frac{2\alpha}{\alpha + 1},$$

de modo que, pela restrição imposta sobre α , temos $p \in [2, 2^*)$. Finalmente, suponhamos que o peso V satisfaça a condição:

$$V \in L^{q/(q-p)}(\Omega) \quad \text{para algum } q \in [p, 2^*).$$

Nessas circunstâncias, a desigualdade de Hölder assegura que

$$L^q(\Omega) \hookrightarrow L^p(\Omega, V),$$

de modo que V satisfaz a hipótese **H4**, com $r = p$ e $q = \varrho$. Consequentemente, por Ω ser limitado, e seguindo o raciocínio de (3.21), obtemos a imersão compacta

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^p(\Omega, V). \tag{4.1}$$

Proposição 4.1. A aplicação $g : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow L^{p'}(\Omega, V)$, dada por $g(u) := Ku$, é bem definida, linear e contínua. Além disso, g satisfaz

$$\|g(u)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq \|K\|_{L^\alpha(\Omega, V)} \|u\|_{L^p(\Omega, V)}, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Em particular, g satisfaz a hipótese **H1** com $r = p$.

Demonstração. Para $\alpha = \infty$, temos $p = p' = 2$ e então

$$\|g(u)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq \|K\|_{L^\infty(\Omega)} \|u\|_{L^2(\Omega, V)}.$$

No caso em que $\alpha < \infty$, podemos aplicar a desigualdade de Hölder com expoentes $(\alpha+1)/2$ e $(\alpha+1)/(\alpha-1)$, para obter

$$\begin{aligned} \|g(u)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}^{p'} &= \int_{\Omega} |K|^{p'} |u|^{p'} V dx \\ &\leq \left(\int_{\Omega} |K|^\alpha V dx \right)^{2/(\alpha+1)} \left(\int_{\Omega} |u|^p V dx \right)^{(\alpha-1)/(\alpha+1)} \\ &= \|K\|_{L^\alpha(\Omega, V)}^{p'} \|u\|_{L^p(\Omega, V)}^{p'}. \end{aligned}$$

Para concluir, observamos que as estimativas obtidas garantem que g está bem definida e, além disso, é contínua, em virtude de sua linearidade e ao fato de que ainda temos

$$\|g(u)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq C_p \|K\|_{L^\alpha(\Omega, V)} \|u\|_{H^1(\Omega, V)},$$

onde C_p é a constante da imersão (4.1). □

Proposição 4.2. O funcional $G : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ definido por

$$G(u) := \frac{1}{2} \int_{\Omega} K |u|^2 V dx,$$

é bem definido e completamente contínuo. Além disso, ao considerarmos $H_0^1(\Omega, V)$ como um espaço de Banach real, temos que $C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})$ e

$$G'(u)v = \operatorname{Re} \int_{\Omega} Ku\bar{v} V dx, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Demonstração. Dados $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$, seja o funcional $\Phi(u) : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ dado por

$$\Phi(u)v := \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(u)\bar{v} V dx,$$

o qual é \mathbb{R} -linear e limitado, devido à desigualdade de Hölder. Além disso, temos

$$G(u+v) - G(u) - \Phi(u)v = \frac{1}{2} \int_{\Omega} K |v|^2 V dx = G(v).$$

Aplicando a desigualdade de Hölder com os expoentes α e $\alpha/(\alpha - 1)$, obtemos

$$|G(v)| \leq \frac{1}{2} \|K\|_{L^\alpha(\Omega, V)} \|v\|_{L^p(\Omega, V)}^2 \leq \frac{C_p^2}{2} \|K\|_{L^\alpha(\Omega, V)} \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^2,$$

implicando que G é bem definida e que

$$\frac{G(v)}{\|v\|_{H^1(\Omega, V)}} \rightarrow 0 \quad \text{quando} \quad v \rightarrow 0 \text{ em } H_0^1(\Omega, V).$$

Combinando esses resultados, concluímos que G é Fréchet diferenciável em u , com derivada $G'(u) = \Phi(u)$. Finalmente, a continuidade da derivada é garantida pela desigualdade

$$\|G'(u) - G'(w)\|_{\mathcal{L}(L^p(\Omega, V), \mathbb{R})} \leq \|g(u) - g(w)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}, \quad \forall u, w \in H_0^1(\Omega, V),$$

o que nos permite concluir que G é continuamente diferenciável.

Para mostrar que G é completamente contínua, consideremos $u_n \rightharpoonup u$ em $H_0^1(\Omega, V)$. Pela imersão compacta (4.1), temos $u_n \rightarrow u$ em $L^p(\Omega, V)$. Logo, pela teoria da medida, existe uma função $w \in L^p(\Omega, V)$ e uma subsequência (u_{n_k}) tal que

$$u_{n_k}(x) \rightarrow u(x) \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega \quad \text{e} \quad |u_{n_k}| \leq w \quad \forall k \in \mathbb{N}.$$

Deste modo,

$$K|u_{n_k}|^2 \rightarrow K|u|^2 \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega \quad \text{e} \quad K|u_{n_k}|^2 \leq K|w|^2 \in L^1(\Omega, V).$$

Portanto, podemos aplicar o Teorema da Convergência Dominada e obter

$$G(u_{n_k}) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} K|u_{n_k}|^2 V dx \rightarrow \frac{1}{2} \int_{\Omega} K|u|^2 V dx = G(u).$$

O argumento usado mostra que toda subsequência de $(G(u_n))$ tem uma subsequência que converge para $G(u)$. Consequentemente, $G(u_n) \rightarrow G(u)$. \square

Corolário 4.1. *Para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, existe um intervalo I e uma H_0^1 -solução forte da equação de Schrödinger semilinear com peso*

$$\begin{cases} i\partial_t u + {}_v\Delta u + Ku = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para } x \in \Omega, \end{cases} \quad (4.2)$$

a qual conserva a massa ao longo do tempo. Além disso, se K é limitado, então o problema é bem posto e a solução é global.

Demonstração. Sejam g , G e V as funções previamente definidas. As Proposições 4.1 e 4.2, juntamente com o fato de que $\text{Im}(g(u)\bar{u}) = \text{Im}(K|u|^2) = 0$ e que V satisfaz **H4**, permitem concluir que essas funções satisfazem as condições **H1-H4** com $r = p$. Portanto, podemos aplicar o Teorema 3.3 a cada dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, com $M = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}$, para garantir a existência de um intervalo aberto I e de uma H_0^1 -solução forte u para o problema (4.2) que conserva a massa.

Consideremos agora o caso em que K é limitada, ou seja, $\alpha = \infty$ e $p = r = 2$. Nesse cenário, o Corolário 3.4 garante que o problema (4.2) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$. Para demonstrar que essa solução é global, observe que, para todo $R > 0$,

$$G(u) \leq \|K\|_{L^\infty(\Omega)} \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq \|K\|_{L^\infty(\Omega)} R^2 =: C(R),$$

para todo $u \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$. Essa estimativa garante que G satisfaz a condição exigida no Teorema 3.5 para algum $\varepsilon \in (0, 1)$. Assim, a solução pode ser estendida globalmente no tempo e está uniformemente limitada em $H_0^1(\Omega, V)$. \square

4.2 Não linearidade local

Considere um domínio limitado com fronteira suave $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ e $f : \Omega \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ uma função de Carathéodory que satisfaz as seguintes condições:

$$(f_1) \quad f(\cdot, 0) = 0;$$

(f₂) f satisfaz a condição local de Lipschitz na segunda variável, ou seja, para cada $M > 0$, existe uma constante $L(M)$, chamada *constante de Lipschitz local*, tal que

$$|f(x, u) - f(x, v)| \leq L(M)|u - v|, \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega, \text{ para todo } |u|, |v| \leq M.$$

Consideremos agora a extensão de f ao plano complexo, $\tilde{f} : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$, dada por

$$\tilde{f}(x, u) := f(x, |u|) \frac{u}{|u|} \quad \text{para } u \neq 0 \quad \text{e} \quad \tilde{f}(x, 0) := 0. \quad (4.3)$$

Convém enfatizar que essa extensão permanece uma função de Carathéodory e, seguindo a argumentação do Exemplo 2.9, verifica-se que \tilde{f} satisfaz a condição local de Lipschitz na segunda variável, agora com constante $3L(M)$, que, por simplicidade, continuaremos a denotar por $L(M)$. Além disso, consideramos a função real $F : \Omega \times \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{R}$ definida por

$$F(x, z) := \int_0^{|z|} f(x, s) ds, \quad (4.4)$$

a qual é uma função Carathéodory. Com relação a essa função, apresentamos a seguir um resultado que fornece uma fórmula para as derivadas direcionais.

Proposição 4.3. Para quase todo $x \in \Omega$ e para quaisquer $u, v \in \mathbb{C}$, tem-se

$$\lim_{h \in \mathbb{R} \rightarrow 0} \frac{F(x, u + hv) - F(x, u)}{h} = \operatorname{Re}(\tilde{f}(x, u)\bar{v}). \quad (4.5)$$

Além disso, existe um número real $\theta = \theta(x, u, v)$ com $0 < |\theta| < |h|$ tal que

$$F(x, u + hv) - F(x, u) = \operatorname{Re}(\tilde{f}(x, u + \theta v)\bar{v})h. \quad (4.6)$$

Demonstração. O caso $v = 0$ é trivial, de modo que assumimos $v \neq 0$. Suponha que $u \neq 0$ e note que, para todo número real h não nulo,

$$\begin{aligned} \frac{F(x, u + hv) - F(x, u)}{h} &= \frac{F(x, u + hv) - F(x, u)}{|u + hv| - |u|} \cdot \left[\frac{|u + hv| - |u|}{h} \cdot \frac{|u + hv| + |u|}{|u + hv| + |u|} \right] \\ &= \frac{1}{|u + hv| - |u|} \int_{|u|}^{|u+hv|} f(x, s) ds \cdot \left[\frac{2\operatorname{Re}(u\bar{v}) + h|v|^2}{|u + hv| + |u|} \right]. \end{aligned}$$

Como $f(x, \cdot)$ é uma função contínua, o Teorema Fundamental do Cálculo garante que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{|u + hv| - |u|} \int_{|u|}^{|u+hv|} f(x, s) ds = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} \int_{|u|}^{|u|+t} f(x, s) ds = f(x, |u|).$$

Além disso, observa-se que

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{2\operatorname{Re}(u\bar{v}) + h|v|^2}{|u + hv| + |u|} = \frac{\operatorname{Re}(u\bar{v})}{|u|}.$$

Combinando esses limites, obtemos

$$\lim_{h \in \mathbb{R} \rightarrow 0} \frac{F(x, u + hv) - F(x, u)}{h} = f(x, |u|) \cdot \frac{\operatorname{Re}(u\bar{v})}{|u|} = \operatorname{Re}(\tilde{f}(x, u)\bar{v}).$$

Consideremos agora o caso $u = 0$. Dado $\varepsilon > 0$, pela continuidade da função $f(x, \cdot)$ em zero, existe um δ tal que $|f(x, s)| < \varepsilon/|v|$ para todo $s \in [0, \delta]$. Logo,

$$\left| \frac{F(x, hv) - F(x, 0)}{h} \right| \leq \frac{1}{|h|} \int_0^{|hv|} |f(x, s)| ds \leq \varepsilon, \quad \text{sempre que } 0 < |h| < \delta/|v|.$$

Isso implica que o limite do quociente diferencial é zero, e assim

$$\lim_{h \in \mathbb{R} \rightarrow 0} \frac{F(x, 0 + hv) - F(x, 0)}{h} = 0 = \operatorname{Re}(\tilde{f}(x, 0)\bar{v}).$$

Finalmente, para mostrar (4.6), considere a função real $\gamma(s) = F(x, u + sv)$ para todo $s \in \mathbb{R}$. Pela propriedade anterior, essa função é derivável, com

$$\gamma'(s) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{F(x, u + sv + hv) - F(x, u + sv)}{h} = \operatorname{Re}(\tilde{f}(x, u + sv)\bar{v}).$$

Aplicando então o Teorema do Valor Médio à função γ , achamos um θ com $0 < |\theta| < |h|$ tal que $\gamma(h) - \gamma(0) = \gamma'(\theta)h$, de onde o resultado segue. \square

Continuando com nosso exemplo, consideremos o caso $N \geq 2$ e suponhamos que a constante de Lipschitz local $L(s)$, vista como função de s , satisfaça a condição de crescimento polinomial

$$L(s) \leq Cs^\alpha, \quad \text{para algum } \alpha \in [0, 4/(N-2)]. \quad (4.7)$$

Definimos então os expoentes conjugados

$$p := \alpha + 2 \quad \text{e} \quad p' := (\alpha + 2)/(\alpha + 1),$$

de modo que, pela restrição imposta sobre α , temos $p \in [2, 2^*)$. Além disso, o crescimento de L nos permite estimar, para quase todo $x \in \Omega$ e todo $u \in \mathbb{C}$,

$$|\tilde{f}(x, u)| \leq L(|u|)|u| \leq C|u|^{\alpha+1}$$

e

$$|F(x, u)| \leq \int_0^{|u|} |f(x, s)| ds \leq \int_0^{|u|} L(s)s ds \leq \int_0^{|u|} Cs^{\alpha+1} ds \leq C|u|^{\alpha+2}.$$

Ou ainda, pela definição de p ,

$$|\tilde{f}(x, u)| \leq C|u|^{p-1} \quad \text{e} \quad |F(x, u)| \leq C|u|^p, \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega, \forall u \in \mathbb{C}. \quad (4.8)$$

Finalmente, consideremos um peso V que satisfaça as hipóteses **V1** e **V2**, e suponhamos que exista $q \in [p, 2^*)$ tal que

$$V \in L^{q/(q-p)}(\Omega).$$

Conforme discutido na seção anterior, essas hipóteses garantem que V satisfaz **H4**, com $r = p$ e $q = \varrho$. Além disso, asseguram a imersão compacta

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^p(\Omega, V). \quad (4.9)$$

Proposição 4.4. *A aplicação $g : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow L^{p'}(\Omega, V)$, dada por $g(u) := \tilde{f}(\cdot, u)$, é bem definida, contínua, e após uma possível modificação da constante C , temos*

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq C \left(\|u\|_{H^1(\Omega, V)}^\alpha + \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^\alpha \right) \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)},$$

para todo $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$. Em particular, g satisfaz a hipótese **H1** com $r = p$.

Demonstração. Primeiramente, note que g é bem definida em virtude de (4.8) e (4.9), pois

$$\int_{\Omega} |g(u)|^{p'} V dx \leq C^{p'} \int_{\Omega} |u|^{p'(p-1)} V dx = C^{p'} \int_{\Omega} |u|^p V dx < \infty, \quad \forall u \in H_0^1(\Omega, V).$$

No caso em que $\alpha = 0$, temos $p = p' = 2$ e \tilde{f} é globalmente Lipschitz na segunda variável. Consequentemente,

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq C \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Suponha agora que $\alpha > 0$ e considere $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$. Para quase todo $x \in \Omega$, vale

$$\begin{aligned} \left| \tilde{f}(x, u(x)) - \tilde{f}(x, v(x)) \right| &\leq L(\max\{|u(x)|, |v(x)|\}) |u(x) - v(x)| \\ &\leq C[|u(x)|^\alpha + c|v(x)|^\alpha] |u(x) - v(x)|, \end{aligned}$$

o que implica

$$\begin{aligned} \|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}^{p'} &\leq C^{p'} \int_{\Omega} [|u|^\alpha + |v|^\alpha]^{p'} |u - v|^{p'} V dx \\ &\leq C^{p'} \cdot 2^{p'} \left[\int_{\Omega} |u|^{\alpha p'} |u - v|^{p'} V dx + \int_{\Omega} |v|^{\alpha p'} |u - v|^{p'} V dx \right]. \end{aligned}$$

Como $p' < p$, aplicamos a desigualdade de Hölder com $p/(p - p')$ e p/p' , para obter

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} |u|^{\alpha p'} |u - v|^{p'} V dx &\leq \left(\int_{\Omega} |u|^{\alpha p' p / (p - p')} V dx \right)^{(p - p')/p} \left(\int_{\Omega} |u - v|^p V dx \right)^{p'/p} \\ &= \|u\|_{L^p(\Omega, V)}^{p - p'} \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)}^{p'} \end{aligned}$$

sendo que a última igualdade ocorre porque, pela definição dos expoentes, $\alpha p' / (p - p') = 1$.

De modo análogo, obtemos

$$\int_{\Omega} |v|^{\alpha p'} |u - v|^{p'} V dx \leq \|v\|_{L^p(\Omega, V)}^{p - p'} \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)}^{p'}.$$

Assim, somando as duas últimas desigualdades,

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}^{p'} \leq (2C)^{p'} \left[\|u\|_{L^p(\Omega, V)}^{p - p'} + \|v\|_{L^p(\Omega, V)}^{p - p'} \right] \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)}^{p'},$$

ou ainda,

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq 2C \cdot 2^{1/p'} \left[\|u\|_{L^p(\Omega, V)}^{(p - p')/p'} + \|v\|_{L^p(\Omega, V)}^{(p - p')/p'} \right] \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)}.$$

Como $(p - p')/p' = \alpha$ e pela imersão (4.9), a expressão anterior pode ser reescrita como

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq 2C \cdot 2^{1/p'} C_p^\alpha \left[\|u\|_{H^1(\Omega, V)}^\alpha + \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^\alpha \right] \|u - v\|_{L^p(\Omega, V)},$$

o que estabelece a desigualdade desejada. Além disso, observando que

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^{p'}(\Omega, V)} \leq \tilde{C} \left[\|u\|_{H^1(\Omega, V)}^\alpha + \|v\|_{H^1(\Omega, V)}^\alpha \right] \|u - v\|_{H^1(\Omega, V)},$$

concluimos que g é contínua. □

Proposição 4.5. *O funcional $G : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ definido por*

$$G(u) := \int_{\Omega} F(x, u) V dx,$$

é bem definido e completamente contínuo. Além disso, ao considerarmos $H_0^1(\Omega, V)$ como um espaço de Banach real, temos que $G \in C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})$ e

$$G'(u)v = \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(u)\bar{v} V dx = \operatorname{Re} \langle g(u), \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Demonstração. Primeiramente, G é bem definida, pois, por (4.8) e (4.9), temos

$$|G(u)| \leq \int_{\Omega} C|u|^p V dx < \infty, \quad \forall u \in H_0^1(\Omega, V).$$

Para mostrar que G é continuamente diferenciável, começamos calculando suas derivadas direcionais. Para fazer isso, consideremos $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ arbitrários e, para $0 < |h| \ll 1$, definamos a função

$$A_h(x) := \frac{F(x, u(x) + hv(x)) - F(x, u(x))}{h}.$$

Pela Proposição 4.3, sabemos que

$$A_h(x) \rightarrow \operatorname{Re} \left(\tilde{f}(x, u(x)) \overline{v(x)} \right) \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega \quad \text{quando } h \rightarrow 0,$$

e que existe θ real, com $|\theta| < |h|$, tal que

$$\begin{aligned} |A_h(x)| &= |\operatorname{Re}(\tilde{f}(x, u + \theta v)\bar{v})| \\ &\leq |\tilde{f}(x, u + \theta v)| |v| \\ &\leq C|u + \theta v|^{p-1} |v| \\ &\leq C \cdot 2^{p-1} (|u|^{p-1} |v| + |v|^p) \in L^1(\Omega, V). \end{aligned}$$

Com isso, podemos aplicar o Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue e obter

$$\frac{G(u + hv) - G(u)}{h} = \int_{\Omega} A_h V dx \rightarrow \int_{\Omega} \operatorname{Re}(\tilde{f}(x, u)\bar{v}) V dx = \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(u)\bar{v} V dx,$$

o que nos dá

$$\frac{\partial G}{\partial v}(u) = \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(u) \bar{v} V dx, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Não é difícil ver que, para u fixado, essa expressão define um funcional \mathbb{R} -linear e contínuo na variável v . Além disso, em virtude da continuidade de g , essa derivada depende continuamente de u , pois

$$\left\| \frac{\partial G}{\partial(\cdot)}(u) - \frac{\partial G}{\partial(\cdot)}(w) \right\|_{\mathcal{L}(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})} \leq C_p \|g(u) - g(w)\|_{L^{p'}(\Omega, V)}, \quad \forall u, w \in H_0^1(\Omega, V).$$

Portanto, concluímos que G é continuamente diferenciável no sentido de Fréchet, ou seja,

$$G \in C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R}), \quad \text{com derivada} \quad G'(u)v = \frac{\partial G}{\partial v}(u).$$

Finalmente, para mostrar que G é completamente contínua, suponha que $u_n \rightharpoonup u$ em $H_0^1(\Omega, V)$. Pela imersão compacta (4.9), obtemos $u_n \rightarrow u$ em $L^p(\Omega, V)$. Logo existem uma função $w \in L^p(\Omega, V)$ e uma subsequência (u_{n_k}) tal que

$$u_{n_k}(x) \rightarrow u(x) \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega \quad \text{e} \quad |u_{n_k}| \leq w \quad \forall k \in \mathbb{N}.$$

Assim, pela continuidade de F na segunda variável e por (4.8), obtemos

$$F(x, u_{n_k}(x)) \rightarrow F(x, u(x)) \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega \quad \text{e} \quad |F(\cdot, u_{n_k})| \leq C|w|^p \in L^1(\Omega, V).$$

Usando então o Teorema da Convergência Dominada, podemos afirmar que

$$G(u_{n_k}) = \int_{\Omega} F(x, u_{n_k}) V dx \rightarrow \int_{\Omega} F(x, u) V dx = G(u).$$

O argumento usado mostra que toda subsequência $(G(u_n))$ tem uma subsequência que converge para $G(u)$. Portanto, a própria sequência $(G(u_n))$ converge para $G(u)$. \square

Corolário 4.2. *Para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, existe um intervalo I e uma H_0^1 -solução forte da equação de Schrödinger semilinear com peso*

$$\begin{cases} i\partial_t u + {}_v\Delta u + \tilde{f}(x, u) = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para } x \in \Omega, \end{cases} \quad (4.10)$$

a qual conserva a massa. No caso $\alpha = 0$, o problema é bem posto e a solução é global.

Demonstração. Sejam g , G e V as funções definidas anteriormente. Com base nas Proposições 4.4 e 4.5, no fato de que

$$\operatorname{Im}(g(u)\bar{u}) = \operatorname{Im}(f(\cdot, |u|)|u|) = 0,$$

e no cumprimento da hipótese **H4** por V , conclui-se que as hipóteses **H1-H4** são satisfeitas com $r = p$.

Aplicando o Teorema 3.3 a cada dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, com $M = \|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)}$, garantimos a existência de um intervalo aberto I e de uma H_0^1 -solução forte u do problema (4.10), a qual conserva a massa ao longo do tempo.

Consideremos agora o caso $\alpha = 0$, ou seja, $p = r = 2$. Nesta situação, o Corolário 3.4 garante que o problema (4.10) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$. Para mostrar que a solução é global, observe que, para todo $R > 0$, tem-se

$$G(u) \leq C\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq CR^2 =: C(R), \quad \forall u \in H_0^1(\Omega, V), \|u\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R.$$

Dessa forma, o Teorema 3.5 garante que a solução é global. \square

Exemplo 4.1. Assumindo que $\alpha \in (0, 4/(N-2))$ e λ um número real, para cada dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, existe um intervalo I e uma H_0^1 -solução forte do problema

$$\begin{cases} i\partial_t u + \nu \Delta u + \lambda|u|^\alpha u = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para } x \in \Omega. \end{cases} \quad (4.11)$$

Esse resultado é consequência do Corolário anterior, considerando a função de Carathéodory $f(x, s) = \lambda s^{\alpha+1}$, que satisfaz as condições (f₁), (f₂) e (4.7), com constante de Lipschitz local

$$L(s) = |\lambda|(1 + \alpha)s^\alpha.$$

Convém observar que, no caso $\lambda \leq 0$, o problema acima admite uma H_0^1 -solução forte global, ou seja, $I = \mathbb{R}$. De fato, como

$$F(x, u) = \int_0^{|u|} f(x, s) ds = \frac{\lambda}{\alpha + 1} |u|^{\alpha+2} \leq 0, \quad \forall u \in \mathbb{C}, x \in \Omega,$$

segue que, para todo $R > 0$ e $u \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$,

$$G(u) = \int_{\Omega} F(x, u) V dx \leq 0 < 1 =: C(R).$$

Essa estimativa garante que G satisfaz a condição exigida no Teorema 3.5 para algum $\varepsilon \in (0, 1)$. Portanto, a solução pode ser estendida a todo \mathbb{R} .

4.3 Equação de Schrödinger em uma dimensão

Na seção anterior, tratamos do caso $N \geq 2$. Passamos agora a considerar a dimensão unidimensional, isto é, o caso $N = 1$, mantendo a notação e as hipóteses previamente impostas sobre as funções f , \tilde{f} e F . Além disso, supomos que a constante de Lipschitz local $L(s)$, vista como função de s , seja contínua em $[0, \infty)$. Essa suposição é suficiente neste contexto, pois, em dimensão um, vale a imersão contínua

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H_0^1(\Omega) \hookrightarrow L^\infty(\Omega),$$

a qual garante a existência de uma constante C_∞ tal que

$$|u(x)| \leq C_\infty \|u\|_{H^1(\Omega, V)} \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega, \quad \text{para todo } u \in H_0^1(\Omega, V). \quad (4.12)$$

No que diz respeito ao peso V , além de cumprir as condições **V1** e **V2**, assumimos que existe algum $q \in [2, \infty)$ tal que

$$V \in L^{q/(q-2)}(\Omega).$$

Essa hipótese é essencial para garantir, por meio da desigualdade de Hölder, que V satisfaz a condição **H4** com $p = r = 2$ e $q = \varrho$. Além disso, temos a imersão compacta

$$H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow H_0^1(\Omega, V) \xrightarrow{\text{comp}} L^q(\Omega) \hookrightarrow L^2(\Omega, V).$$

Proposição 4.6. *A aplicação $g : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$, dada por $g(u) = \tilde{f}(\cdot, u)$, satisfaz a hipótese **H1** com $p = r = 2$.*

Demonstração. Dados $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$, temos que

$$|u(x)|, |v(x)| \leq C_\infty M, \quad \text{q.t.p. } x \in \Omega,$$

o que permite estimar

$$\begin{aligned} \|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 &= \int_{\Omega} |\tilde{f}(x, u) - \tilde{f}(x, v)|^2 V dx \\ &\leq L(C_\infty M)^2 \int_{\Omega} |u - v|^2 V dx \\ &\leq L(C_\infty M)^2 \|u - v\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \end{aligned}$$

de onde o resultado se segue imediatamente. \square

Observação 4.1. O resultado da Proposição 4.5 ainda é válido sob as condições consideradas nesta seção. A única diferença relevante na demonstração ocorre ao justificar que

G está bem definida, assim como ao assegurar que as funções A_h e $F(\cdot, u_{n_k})$ são dominadas por alguma função em $L^1(\Omega, V)$. Para evitar a repetição completa do argumento, indicaremos apenas os pontos necessários para adaptar a prova a este caso.

Começemos observando que, para todo M e qualquer $u \in \mathbb{C}$ com $|u| \leq M$, temos

$$|F(x, u)| \leq \int_0^{|u|} |f(x, s)| ds \leq \int_0^{|u|} L(M)s ds \leq L(M)|u|^2.$$

Combinando isso com (4.12), obtemos, para todo $u \in H_0^1(\Omega, V)$,

$$|G(u)| \leq \int_{\Omega} |F(x, u)|V dx \leq L(C_{\infty}\|u\|_{H^1(\Omega, V)}) \int_{\Omega} |u|^2 V dx < \infty.$$

o que garante que G está bem definida. Para dominar a função A_h , notamos que

$$|u + \theta v| \leq |u| + |v| \leq C_{\infty}(\|u\|_{H^1(\Omega, V)} + \|v\|_{H^1(\Omega, V)}) =: M,$$

e, portanto,

$$\begin{aligned} |A_h| &\leq |\tilde{f}(x, u + \theta v)||v| \\ &\leq L(M)|u + \theta v||v| \\ &\leq L(M)(|u||v| + |v|^2) \in L^1(\Omega, V). \end{aligned}$$

Finalmente, como

$$\|u_{n_k}\| \leq C_{\infty}\|u_{n_k}\|_{H^1(\Omega, V)} \leq C_{\infty} \cdot \sup_{n \in \mathbb{N}} \|u_n\|_{H^1(\Omega, V)} =: M,$$

obtemos

$$|F(\cdot, u_{n_k})| \leq L(M)|u_{n_k}|^2 \leq L(M)|w|^2 \in L^1(\Omega, V).$$

Essas são as únicas diferenças; fora isso, o argumento permanece inalterado.

Reunindo todas as observações e resultados anteriores, e sabendo que $\text{Im}(g(u)\bar{u}) = 0$, concluímos que as funções g , G e V satisfazem as hipóteses **H1-H4** com $p = r = 2$. Com base nessas propriedades, podemos então estabelecer o seguinte resultado:

Corolário 4.3. *O problema*

$$\begin{cases} i \partial_t u + \frac{1}{V} \partial_x^2 u + \tilde{f}(x, u) = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para } x \in \Omega, \end{cases} \quad (4.13)$$

é localmente bem colocado em $H_0^1(\Omega, V)$ e satisfaz as leis de conservação da massa e da energia. Além disso, existe um δ tal que, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|\varphi\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \delta$, a H_0^1 -solução clássica é global e uniformemente limitada em $H_0^1(\Omega, V)$.

Demonstração. O Corolário 3.4 estabelece que o problema (4.13) em localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$, garantindo ainda a conservação da massa e da energia. Para justificar a existência de δ , observe que $G(0) = 0$. Além disso, ao fixarmos $0 < \varepsilon \ll 1$, temos que, para todo $u \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{H^1(\Omega, V)} \leq \varepsilon$, vale $|u| \leq C_\infty$ e assim

$$G(u) \leq \int_{\Omega} |F(x, u)|V dx \leq L(C_\infty) \int_{\Omega} |u|^2 V dx =: \vartheta(\|u\|_{L^2(\Omega, V)}).$$

Isso mostra que G satisfaz as hipóteses do Teorema 3.6, o que garante a existência de um δ com as propriedades desejadas. \square

Exemplo 4.2. Os resultados do Corolário 4.3 continuam válidos quando

$$\tilde{f}(x, u) = W(x)u + \lambda|u|^\alpha u,$$

onde $W : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ é uma função contínua e limitada, $\lambda \in \mathbb{R}$ e $\alpha > 0$, pois \tilde{f} está associada à função de Carathéodory

$$f(x, s) = W(x)s + \lambda s^{\alpha+1},$$

que satisfaz as condições (f₁) e (f₂), com constante de Lipschitz local

$$L(s) = \|W\|_{L^\infty(\Omega)} + |\lambda|(\alpha + 1)s^\alpha.$$

Convém observar que, para $\lambda \leq 0$, a H_0^1 -solução clássica é global. De fato, como

$$F(x, u) = \frac{W(x)}{2}|u|^2 + \frac{\lambda}{\alpha + 1}|u|^{\alpha+2} \leq \|W\|_{L^\infty(\Omega)}|u|^2, \quad \forall u \in \mathbb{C}, x \in \Omega,$$

segue que, para todo $R > 0$ e $u \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$,

$$G(u) = \int_{\Omega} F(x, u)V dx \leq \|W\|_{L^\infty(\Omega)}\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq \|W\|_{L^\infty(\Omega)}R^2 =: C(R).$$

Essa estimativa assegura que G satisfaz a condição exigida pelo Teorema 3.5 para algum $\varepsilon \in (0, 1)$, garantindo assim que a solução se estenda a todo \mathbb{R} .

A seguir, impomos uma condição sobre a primitiva F que garante que, para todo dado inicial, a solução é global.

Corolário 4.4. *Suponha que existam $2 < p \leq \sigma$ e uma constante positiva C_1 tais que*

$$F(x, u) \leq C_1 (|u|^2 + |u|^p) \quad e \quad V \in L^{\sigma/(\sigma-p)}(\Omega).$$

Se $p(\sigma - 2) < 4\sigma$ então para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, a H_0^1 -solução clássica de (4.13) é global e uniformemente limitada em $H_0^1(\Omega, V)$. No caso limite $p(\sigma - 2) = 4\sigma$, a mesma conclusão vale, desde que $\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)}$ seja suficientemente pequena.

Demonstração. Para todo $u \in H_0^1(\Omega, V)$, pela definição de G e a condição imposta sobre F , temos

$$G(u) \leq C_1 \left(\|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2 + \|u\|_{L^p(\Omega, V)}^p \right).$$

A hipótese sobre V garante que $L^\sigma(\Omega) \hookrightarrow L^p(\Omega, V)$. Dessa forma, pelo Lema 3.9, existe uma constante C_2 tal que

$$\|u\|_{L^p(\Omega, V)} \leq C_2 \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^{1-\theta} \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^\theta, \quad \text{com } \theta = \frac{1}{2} + \frac{1}{\sigma}.$$

Combinando essas desigualdades, temos

$$G(u) \leq \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^{p(\sigma-2)/2\sigma} \cdot \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^{p(\sigma+2)/2\sigma} \cdot C_2 \cdot C_1 + C_1 \|u\|_{L^2(\Omega, V)}^2. \quad (4.14)$$

Conseqüentemente, para todo $R > 0$ e $u \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$, obtemos uma constante $C(R)$ tal que

$$G(u) \leq \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^{p(\sigma-2)/2\sigma} \cdot C(R) + C(R)$$

Se por acaso $p(\sigma - 2) < 4\sigma$, aplicamos a desigualdade de Young: $ab \leq \varepsilon a^\gamma + C(\varepsilon)b^{\gamma'}$, ao primeiro somando, com $\gamma = 4\sigma/p(\sigma - 2)$ e $\varepsilon = 1/4$, para obter, após uma modificação na constante $C(R)$, que

$$G(u) \leq \frac{1}{4} \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + C(R).$$

Essa estimativa garante que G satisfaz a condição exigida no Teorema 3.5 com $\varepsilon = 1/2$. Assim, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, a solução do problema (4.13) é global e uniformemente limitada em $H_0^1(\Omega, V)$.

Finalmente, no caso em que $p(\sigma - 2) = 4\sigma$, escolhemos R de modo que

$$R^{p(\sigma+2)/2\sigma} \cdot C_2 \cdot C_1 \leq 1/4.$$

Dessa forma, por (4.14), obtemos

$$G(u) \leq \frac{1}{4} \|u\|_{H^1(\Omega, V)}^2 + C_1 R^2 \quad \forall u \in H_0^1(\Omega, V), \quad \|u\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R.$$

Isso mostra que G cumpre os requisitos do Corolário 3.5, com constantes $C(R) := C_1 R^2$ e $\varepsilon = 1/2$. Assim, segue-se que, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|\varphi\|_{L^2(\Omega, V)} \leq R$, o problema (4.13) admite solução global uniformemente limitada em $H_0^1(\Omega, V)$. \square

Exemplo 4.3. Sejam f e \tilde{f} as funções do Exemplo 4.2, com $\lambda, \alpha > 0$. Fazendo $p = \alpha + 2$, temos

$$F(x, u) = \frac{W(x)}{2} |u|^2 + \frac{\lambda}{p} |u|^p \leq \max \left\{ \|W\|_{L^\infty(\Omega)}, \lambda \right\} \left(|u|^2 + |u|^p \right).$$

Suponha agora que

$$V \in L^{\sigma/(\sigma-p)}(\Omega), \quad \text{para algum } \sigma \geq p.$$

Então, do Corolário 4.4, segue que, se $(\alpha + 2)(\sigma - 2) < 4\sigma$, a H_0^1 -solução clássica do problema (4.13) é global, para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$.

4.4 Equação de Schrödinger em duas dimensões

Nesta seção, nosso objetivo é utilizar a desigualdade de Trudinger–Moser para mostrar que o problema (4.10) é bem posto na dimensão dois. Para isso, começamos recorrendo a uma formulação essencial dessa desigualdade: seja Ω um domínio limitado em \mathbb{R}^2 , então

$$\sup_{\substack{u \in H_0^1(\Omega) \\ \|\nabla u\|_{L^2(\Omega)} \leq 1}} \int_{\Omega} e^{\theta|u|^2} dx < \infty \quad \text{se, e somente se, } \theta \leq 4\pi.$$

Em particular, para todo $M < \infty$ e $\beta \in (0, 4\pi/M^2]$, existe uma constante K , dependente de M e β , tal que

$$\int_{\Omega} e^{\beta|u|^2} dx \leq K, \quad \text{para todo } u \in H_0^1(\Omega) \text{ com } \|u\|_{H^1(\Omega)} \leq M. \quad (4.15)$$

Corolário 4.5. *Seja $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ um domínio limitado, e consideremos as funções f , L , \tilde{f} , V , g e G definidas na Seção 4.2, com V limitada superiormente. Suponha ainda que L satisfaça a condição (4.7) para $\alpha \leq 2$. Então o problema (4.10) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$. Além disso, satisfaz a leis de conservação da massa e da energia.*

Demonstração. À luz do Teorema 3.4, precisamos apenas mostrar a unicidade das H_0^1 -soluções fortes. Além disso, como se trata de uma propriedade local, é suficiente verificá-la em intervalos suficientemente pequenos. Para isso, seja I um intervalo contendo a origem, $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$ e suponha que $u, v \in L^\infty(I, H_0^1(\Omega, V)) \cap W^{1,\infty}(I, H^{-1}(\Omega, V))$ sejam duas H_0^1 -soluções fortes do problema (4.10). Tomando $w = v - u$, temos

$$\begin{cases} i\partial_t w + {}_v\Delta w + g(v) - g(u) = 0 & \text{em } H_0^1(\Omega, V), \quad \text{q.t.p. } t \in I \\ w(0) = 0. \end{cases}$$

Aplicando o produto de dualidade da equação acima com $\bar{i}w$, obtemos

$$\langle \partial_t w, \bar{w} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} + i \int_{\Omega} |\nabla w|^2 dx - i \int_{\Omega} (g(v) - g(u)) \bar{w} V dx = 0, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Daí, extraindo a parte real,

$$\text{Re} \langle \partial_t w, \bar{w} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V} = \text{Im} \int_{\Omega} (g(u) - g(v)) \bar{w} V dx, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Mas pelo Lema 3.11, pode-se reescrever como

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|w(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 = \operatorname{Im} \int_{\Omega} (g(u(t)) - g(v(t))) \overline{w(t)} V dx, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Consequentemente, para quase todo $s \in I$,

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \frac{d}{ds} \|w(s)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 &\leq \int_{\Omega} |g(u(s)) - g(v(s))| |w(s)| V dx \\ &= \int_{\Omega} |\tilde{f}(x, u(s)) - \tilde{f}(x, v(s))| |w(s)| V dx \\ &\leq \int_{\Omega} L(|u(s)| + |v(s)|) |u(s) - v(s)| |w(s)| V dx \\ &\leq C \|V\|_{\infty} \int_{\Omega} (|u(s)| + |v(s)|)^{\alpha} |w(s)|^2 dx. \end{aligned}$$

Ao integrar a desigualdade anterior de 0 até $t \in I$ e fazendo $h(s) = |u(s)| + |v(s)|$, obtemos

$$\|w(t)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq 2C \|V\|_{\infty} \left| \int_0^t \int_{\Omega} h(s)^{\alpha} |w(s)|^2 dx dt \right|, \quad \forall t \in I.$$

Como $L^2(\Omega, V) \hookrightarrow L^2(\Omega)$, para alguma constante c_1 se tem

$$\|w(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 \leq c_1 \left| \int_0^t \int_{\Omega} h(s)^{\alpha} |w(s)|^2 dx dt \right|, \quad \forall t \in I. \quad (4.16)$$

Nosso objetivo agora é reescrever o termo do lado direito de forma que dependa da norma $\|w(\cdot)\|_{L^2(\Omega)}$. Para isso, fixamos $\rho > 4$ e aplicamos a desigualdade de Hölder com expoentes $\rho/2$ e $\rho/(\rho - 2)$, obtendo, para todo $s \in I$, que

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} h(s)^{\alpha} |w(s)|^2 dx &= \int_{\Omega} (h(s)^{\alpha\rho/2} |w(s)|^2)^{2/\rho} |w(s)|^{(2\rho-4)/\rho} dx \\ &\leq \left(\int_{\Omega} h(s)^{\alpha\rho/2} |w(s)|^2 dx \right)^{2/\rho} \left(\int_{\Omega} |w(s)|^2 dx \right)^{(\rho-2)/\rho} \\ &\leq \left[\left(\int_{\Omega} h(s)^{\alpha\rho} dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} |w(s)|^4 dx \right)^{1/2} \right]^{2/\rho} \left(\int_{\Omega} |w(s)|^2 dx \right)^{(\rho-2)/\rho} \\ &= \left(\int_{\Omega} h(s)^{\alpha\rho} dx \right)^{1/\rho} \|w(s)\|_{L^4(\Omega)}^{4/\rho} \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^{(2\rho-4)/\rho}. \end{aligned}$$

Como $H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^4(\Omega)$, segue que

$$\|w(s)\|_{L^4(\Omega)}^{4/\rho} \leq (c_2 \|w(s)\|_{H^1(\Omega, V)})^{4/\rho} \leq (c_2 M)^{4/\rho} \leq 1 + c_2 M =: c_3,$$

Consequentemente,

$$\int_{\Omega} h(s)^{\alpha} |w(s)|^2 dx \leq c_3 \left(\int_{\Omega} h(s)^{\alpha\rho} dx \right)^{1/\rho} \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^{(2\rho-4)/\rho}. \quad (4.17)$$

Para estimar a integral do lado direito, observe que, para todo $s \in I$,

$$\|h(s)\|_{H^1(\Omega)} \leq \tilde{C}\|h(s)\|_{H^1(\Omega,V)} \leq \tilde{C}(\|u\|_{L^\infty(I,H_0^1(\Omega,V))} + \|v\|_{L^\infty(I,H_0^1(\Omega,V))}) =: M.$$

Assim, definindo $\beta = 4\pi/M^2$, a desigualdade de Trudinger-Moser (4.15), garante a existência de uma constante K tal que

$$\int_{\Omega} e^{\beta h(s)^2} dx \leq K, \quad \text{para todo } s \in I.$$

Em seguida, aplicando a desigualdade

$$y^q \leq \left(\frac{q}{\mu}\right)^q e^{\beta y}, \quad \text{para } y, q, \beta > 0,$$

obtemos

$$\int_{\Omega} h(s)^{\alpha\rho} dx = \int_{\Omega} (h(s)^2)^{\alpha\rho/2} dx \leq \left(\frac{\alpha\rho}{2\beta}\right)^{\alpha\rho/2} \int_{\Omega} e^{\beta h(s)^2} dx \leq \left(\frac{\alpha\rho}{2\beta}\right)^{\alpha\rho/2} K.$$

Consequentemente, como $\alpha \leq 2$, tem-se

$$\left(\int_{\Omega} h(s)^{\alpha\rho} dx\right)^{1/\rho} \leq \left(\frac{\alpha\rho}{2\mu}\right)^{\alpha/2} K^{1/\rho} \leq \left(\frac{\alpha}{2\beta}\right)^{\alpha/2} \rho^{\alpha/2}(1+K) = c_4 \cdot \rho^{\alpha/2} \leq c_4\rho.$$

Juntando isso com (4.17) temos

$$\int_{\Omega} h(s)^\alpha |w(s)|^2 dx \leq c_5 \cdot \rho \cdot \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^{(2\rho-4)/\rho}.$$

Logo, substituindo em (4.16), resulta

$$\|w(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 \leq c_6 \cdot \rho \cdot \left| \int_0^t \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^{2(\rho-2)/\rho} ds \right|, \quad \forall t \in I, \quad \rho \approx \infty. \quad (4.18)$$

Definamos agora as funções

$$\phi(t) := \|w(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 \quad e \quad \Phi_\rho(t) := \int_0^t \phi(s)^{(\rho-2)/\rho} ds, \quad \forall t \in I.$$

Com esta notação, a desigualdade (4.18) pode ser reescrita como

$$\phi(t) \leq c_6 \cdot \rho \cdot |\Phi_\rho(t)|, \quad \forall t \in I.$$

Além disso, a função Φ_ρ é continuamente diferenciável e com derivada,

$$\Phi'_\rho(t) = \phi(t)^{(\rho-2)/\rho}.$$

Combinando essas duas relações, obtemos, para ρ suficientemente grande,

$$\Phi'_\rho(t) \leq (c_6 \cdot \rho \cdot |\Phi_\rho(t)|)^{(\rho-2)/\rho} \leq c_6 \cdot \rho \cdot |\Phi_\rho(t)|^{(\rho-2)/\rho},$$

onde a última desigualdade é devido a $(\rho - 2)/\rho < 1$. Em seguida, separando variáveis e integrando, obtemos

$$\frac{\rho}{2} \cdot |\Phi_\rho(t)|^{2/\rho} \leq c_6 \cdot \rho \cdot |t|,$$

ou equivalentemente,

$$|\Phi_\rho(t)| \leq (c \cdot |t|)^{\rho/2}, \quad \text{para todo } t \in I.$$

Portanto, ao escolher $T > 0$ tal que $[-T, T] \subset I$ e que satisfaça $c \cdot T < 1$, temos

$$\lim_{\rho \rightarrow \infty} |\Phi_\rho(\pm T)| = 0.$$

Para finalizar a demonstração, aplicamos o Lema de Fatou e obtemos

$$\begin{aligned} \int_0^T \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^2 ds &= \int_0^T \lim_{\rho \rightarrow \infty} \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^{2(\rho-2)/\rho} ds \\ &\leq \liminf_{\rho \rightarrow \infty} \int_0^T \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^{2(\rho-2)/\rho} ds \\ &= \liminf_{\rho \rightarrow \infty} \Phi_\rho(T) \\ &= 0. \end{aligned}$$

De forma análoga, temos

$$\int_{-T}^0 \|w(s)\|_{L^2(\Omega)}^2 ds = 0.$$

Por fim, a partir dessas igualdades e sabendo que a função $w : \bar{I} \rightarrow L^2(\Omega)$ é contínua (ver Corolário 3.1), segue que $\|w(t)\|_{L^2(\Omega)} = 0$ para todo $t \in [-T, T]$ e, portanto, $u = v$ nesse intervalo. \square

Observação 4.2. No Corolário 4.2 mostra-se, em particular, que, em dimensão dois, o problema (4.10) admite uma H_0^1 -solução forte local para cada dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, sempre que a constante de Lipschitz local $L(s)$ satisfaça

$$L(s) \leq Cs^\alpha, \quad \text{para algum } \alpha \in [0, \infty).$$

Esse resultado, entretanto, não garante unicidade nem maximalidade da solução. Já o Corolário 4.5 assegura que, quando $\alpha \leq 2$, o problema (4.10) é localmente bem posto em $H_0^1(\Omega, V)$; em particular, admite uma única H_0^1 -solução clássica maximal.

4.5 Não linearidade com crescimento exponencial

Nesta seção, investigamos a existência local de uma H_0^1 -solução forte para a seguinte equação de Schrödinger semilinear com peso:

$$\begin{cases} i\partial_t u + {}_v\Delta u + f(|u|^2)u = 0, & \text{em } \Omega \times I \\ u(x, t) = 0, & \text{sobre } \partial\Omega \times I \\ u(x, 0) = \varphi(x), & \text{para todo } x \in \Omega, \end{cases} \quad (4.19)$$

onde $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ é um domínio limitado com fronteira suave, V é um peso limitado superiormente que satisfaz as condições **V1** e **V2**, e $f \in C^1([0, \infty), \mathbb{R})$ satisfazendo

$$\lim_{s \rightarrow \infty} f'(s)e^{-\beta s} = 0, \quad \forall \beta > 0. \quad (4.20)$$

Essa condição implica que, para todo $\beta > 0$, existe uma constante C_β tal que

$$|f'(s)| \leq C_\beta e^{\beta s}, \quad \forall s \geq 0. \quad (4.21)$$

Em vista disso, e aplicando o Teorema Fundamental do Cálculo, não é difícil de ver que,

$$|f(s) - f(\sigma)| \leq C_\beta e^{\beta(s+\sigma)} |s - \sigma|, \quad \text{para todo } s, \sigma \geq 0 \text{ e } \beta > 0. \quad (4.22)$$

Essa desigualdade nos permite demonstrar o seguinte resultado:

Proposição 4.7. *Para todo $\beta > 0$, e após possível ajuste da constante C_β , tem-se*

$$|f(|u|^2)u - f(|v|^2)v| \leq C_\beta e^{\beta(|u|+|v|)^2} |u - v|, \quad \forall u, v \in \mathbb{C}. \quad (4.23)$$

Demonstração. Seja $\alpha = \beta/2$. Pela desigualdade triangular temos

$$|f(|u|^2)u - f(|v|^2)v| \leq |f(|u|^2) - f(|v|^2)| |u| + |f(|v|^2) - f(0)| |u - v| + |f(0)| |u - v|.$$

Para o primeiro termo do lado direito, temos

$$\begin{aligned} |f(|u|^2) - f(|v|^2)| |u| &\leq C_\alpha e^{\alpha(|u|^2+|v|^2)} \left| |u|^2 - |v|^2 \right| |u| \\ &\leq C_\alpha e^{\alpha(|u|+|v|)^2} (|u| + |v|) |u - v| |u| \\ &\leq C_\alpha e^{\alpha(|u|+|v|)^2} (|u|^2 + |u||v|) |u - v|. \end{aligned}$$

Para o segundo termo, tem-se

$$\begin{aligned} |f(|v|^2) - f(0)| |u - v| &\leq C_\alpha e^{\alpha|v|^2} |v|^2 |u - v| \\ &\leq C_\alpha e^{\alpha(|u|+|v|)^2} |v|^2 |u - v|. \end{aligned}$$

Por fim, o terceiro termo pode ser estimativo por

$$|f(0)||u - v| \leq |f(0)|e^{\alpha(|u|+|v|)^2}|u - v|.$$

Juntando as estimativas anteriores, obtemos

$$\begin{aligned} |f(|u|^2)u - f(|v|^2)v| &\leq e^{\alpha(|u|+|v|)^2}|u - v| \left(C_\alpha(|u|^2 + |u||v|) + C_\alpha|v|^2 + |f(0)| \right) \\ &\leq e^{\alpha(|u|+|v|)^2}|u - v| \max\{C_\alpha, |f(0)|\} (|u|^2 + |u||v| + |v|^2 + 1) \\ &\leq e^{\alpha(|u|+|v|)^2}|u - v| \max\{C_\alpha, |f(0)|\} (1 + |u| + |v|)^2. \end{aligned}$$

Para finalizar, notamos que

$$\lim_{s \rightarrow \infty} \frac{(1+s)^2}{e^{\alpha s^2}} = 0,$$

o que garante a existência de uma constante A_α tal que

$$(1 + s^2) \leq A_\alpha e^{\alpha s^2}, \quad \text{para todo } s \geq 0.$$

Em particular,

$$(1 + |u| + |v|)^2 \leq A_\alpha e^{\alpha(|u|+|v|)^2}.$$

Assim, obtemos a estimativa final

$$|f(|u|^2)u - f(|v|^2)v| \leq \max\{C_\alpha, |f(0)|\} A_\alpha e^{2\alpha(|u|+|v|)^2}|u - v|,$$

o que estabelece a estimativa desejada, uma vez que $2\alpha = \beta$. \square

Antes de prosseguir com o próximo resultado, vale destacar que, devido ao fato de V ser limitada superiormente, dispõe-se da seguinte cadeia de imersões contínuas e compactas:

$$H_0^1(\Omega, V) \underset{\text{cont.}}{\hookrightarrow} H_0^1(\Omega) \underset{\text{comp.}}{\hookrightarrow} L^p(\Omega) \underset{\text{cont.}}{\hookrightarrow} L^p(\Omega, V), \quad \text{para todo } p \geq 1. \quad (4.24)$$

Proposição 4.8. *A aplicação $g : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow L^2(\Omega, V)$, dada por $g(u) := f(|u|^2)u$, é bem definida e satisfaz a hipótese **H1**, com $p = 2$ e $r = 4$. Isto é, para todo $M > 0$, existe uma constante $C(M)$ tal que*

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)} \leq C(M)\|u - v\|_{L^4(\Omega, V)},$$

para todo $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ com $\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$.

Demonstração. Para verificar que g está bem definida, considere $u \in H_0^1(\Omega, V)$ não nula. Por (4.23), temos

$$\begin{aligned}
\int_{\Omega} |g(u)|^2 V dx &\leq \int_{\Omega} |f(|u|^2)u|^2 V dx \\
&\leq \|V\|_{L^\infty(\Omega)} C_\beta^2 \int_{\Omega} e^{2\beta|u|^2} |u|^2 dx \\
&\leq \|V\|_{L^\infty(\Omega)} C_\beta^2 \|u\|_{L^4(\Omega)}^2 \left(\int_{\Omega} e^{4\beta|u|^2} dx \right)^{1/2}.
\end{aligned}$$

Assim, escolhendo $\beta \leq \pi/\|u\|_{H^1(\Omega)}^2$, a desigualdade de Trudinger-Moser (4.15) garante que a última integral é finita, o que assegura que $g(u) \in L^2(\Omega, V)$.

Sejam agora $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ tais que $\|u\|_{H^1(\Omega, V)}, \|v\|_{H^1(\Omega, V)} \leq M$. Por (4.23), temos

$$\begin{aligned}
\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 &\leq \int_{\Omega} |f(|u|^2)u - f(|v|^2)v|^2 V dx \\
&\leq C_\beta^2 \int_{\Omega} e^{2\beta(|u|+|v|)^2} |u - v|^2 V dx \\
&\leq C_\beta^2 \left(\int_{\Omega} e^{4\beta(|u|+|v|)^2} V dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} |u - v|^4 V dx \right)^{1/2}.
\end{aligned}$$

Como V é limitada superiormente, obtemos

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq \|V\|_{L^\infty(\Omega)}^{1/2} C_\beta^2 \left(\int_{\Omega} e^{4\beta(|u|+|v|)^2} dx \right)^{1/2} \|u - v\|_{L^4(\Omega, V)}^2.$$

Pelas imersões (4.24), existe uma constante C tal que

$$\|w\|_{H^1(\Omega)} \leq C \|w\|_{H^1(\Omega, V)}, \quad \text{para todo } w \in H_0^1(\Omega, V),$$

o que implica que $\| |u| + |v| \|_{H^1(\Omega)} \leq 2CM$. Portanto, escolhendo β tal que $\beta \leq \pi/(2CM)^2$, a desigualdade de Trudinger-Moser (4.15) garante a existência de uma constante K , dependente de M , tal que

$$\int_{\Omega} e^{4\beta(|u|+|v|)^2} dx \leq K.$$

Combinando as desigualdades anteriores, obtemos

$$\|g(u) - g(v)\|_{L^2(\Omega, V)}^2 \leq \|V\|_{L^\infty(\Omega)}^{1/2} C_\beta^2 K^{1/2} \|u - v\|_{L^4(\Omega, V)}^2,$$

o que estabelece a desigualdade desejada. Além disso, essa estimativa, combinada com a imersão contínua $H_0^1(\Omega, V) \hookrightarrow L^4(\Omega, V)$, permite concluir que g é contínua. \square

Com o objetivo de construir uma primitiva para g , consideremos a função real

$$F(s) := \int_0^s f(\sigma) d\sigma, \quad \text{para todo } s \geq 0.$$

Proposição 4.9. *Para todo $\beta > 0$, e após uma possível modificação da constante C_β , tem-se*

$$|F(s)| \leq C_\beta e^{\beta s}, \quad \text{para todo } s \geq 0. \tag{4.25}$$

Consequentemente, o funcional $G : H_0^1(\Omega, V) \rightarrow \mathbb{R}$ dado por

$$G(u) := \frac{1}{2} \int_{\Omega} F(|u|^2) V dx,$$

é bem definido e completamente contínuo.

Demonstração. Seja $\alpha = \beta/2$. Aplicando (4.22), temos

$$\begin{aligned} |F(s)| &\leq \int_0^s |f(\sigma) - f(0)| d\sigma + |f(0)|s \\ &\leq C_{\alpha} \int_0^s e^{\alpha\sigma} \sigma d\sigma + |f(0)|e^{\alpha s} s \\ &\leq C_{\alpha} e^{\alpha s} s^2 + |f(0)|e^{\alpha s} s \\ &\leq \max\{C_{\alpha}, |f(0)|\} e^{\alpha s} (s^2 + s). \end{aligned}$$

Como

$$\lim_{s \rightarrow \infty} (s^2 + s)e^{-\alpha s} = 0,$$

existe uma constante A_{α} tal que

$$(s^2 + s) \leq A_{\alpha} e^{\alpha s}, \quad \text{para todo } s \geq 0.$$

Consequentemente,

$$|F(s)| \leq \max\{C_{\alpha}, |f(0)|\} A_{\alpha} e^{2\alpha s},$$

de onde segue (4.25), uma vez que $2\alpha = \beta$. Por fim, para mostrar que G está bem definido, seja $u \in H_0^1(\Omega, V)$ não nulo, já que $G(0) = 0$. Então

$$|G(u)| \leq \|V\|_{L^{\infty}(\Omega)} \int_{\Omega} |F(|u|^2)| dx \leq \|V\|_{L^{\infty}(\Omega)} C_{\beta} \int_{\Omega} e^{\beta|u|^2} dx.$$

Assim, escolhendo $\beta \leq 4\pi/\|u\|_{H^1(\Omega)}^2$, a desigualdade de Trudinger-Moser (4.15) garante que a última integral é finita, o que assegura que $G(u) \in \mathbb{R}$.

Para mostrar que G é completamente contínua, seja $u_n \rightharpoonup u$ em $H_0^1(\Omega, V)$ e defina

$$M := \sup_{n \in \mathbb{N}} \|u_n\|_{H^1(\Omega)} < \infty.$$

Escolhendo $\beta \leq 2\pi/M^2$, a desigualdade de Trudinger-Moser (4.15) garante a existência de uma constante K , dependente de M , tal que

$$\int_{\Omega} |F(|u_n|^2)|^2 dx \leq C_{\beta}^2 \int_{\Omega} e^{2\beta|u_n|^2} dx \leq K, \quad \text{para todo } n \in \mathbb{N},$$

onde a primeira desigualdade segue de (4.25). Dessa forma, a sequência $(F(|u_n|^2))$ é limitada em $L^2(\Omega)$. Assim, pela reflexividade desse espaço, existe uma função $\Phi \in L^2(\Omega)$ e uma subsequência (u_{n_k}) tal que

$$F(|u_{n_k}|^2) \rightharpoonup \Phi \quad \text{em } L^2(\Omega). \quad (4.26)$$

Por outro lado, devido à imersão compacta (4.24) e à convergência fraca $u_n \rightharpoonup u$ em $H_0^1(\Omega, V)$, segue que $u_{n_k} \rightarrow u$ em $L^2(\Omega)$. Assim, a menos de uma subsequência,

$$u_{n_k} \rightarrow u, \quad \text{q.t.p em } \Omega.$$

Logo, pela continuidade de F ,

$$F(|u_{n_k}|^2) \rightarrow F(|u|^2), \quad \text{q.t.p em } \Omega. \quad (4.27)$$

Então, por resultados clássicos da análise funcional, os limites (4.26) e (4.27) implicam que $\Phi = F(|u|^2)$. Assim, pela definição de convergência fraca e uma vez que $V \in L^2(\Omega)$, segue que

$$G(u_{n_k}) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} F(|u_{n_k}|^2) V dx \rightarrow \frac{1}{2} \int_{\Omega} F(|u|^2) V dx = G(u).$$

O argumento usado mostra que toda subsequência $(G(u_n))$ tem uma subsequência que converge para $G(u)$. Portanto, a própria sequência $(G(u_n))$ converge para $G(u)$. \square

Proposição 4.10. *Considerando $H_0^1(\Omega, V)$ como um espaço de Banach real, temos que $G \in C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})$ e*

$$G'(u)v = \operatorname{Re} \int_{\Omega} g(u)\bar{v}V dx = \operatorname{Re}\langle g(u), \bar{v} \rangle_{H^{-1}, H_0^1, V}, \quad \forall u, v, \in H_0^1(\Omega, V).$$

Demonstração. Consideremos $u, v \in H_0^1(\Omega, V)$ arbitrários e, para $0 \leq |h| \ll 1$, definamos as funções

$$A_h := F(|u + hv|^2) \quad \text{e} \quad B_h := \frac{F(|u + hv|^2) - F(|u|^2)}{h}.$$

Como $F' = f$, segue que A_h é diferenciável em relação a h , sendo sua derivada dada por

$$\partial_h A_h = F'(|u + hv|^2) \partial_h |u + hv|^2 = 2f(|u + hv|^2) \operatorname{Re}((u + hv)\bar{v}), \quad \text{q.t.p. } \Omega.$$

Assim,

$$B_h \rightarrow \partial_h A_h \Big|_{h=0} = 2f(|u|^2) \operatorname{Re}(u\bar{v}) \quad \text{quando } h \rightarrow 0, \quad \text{q.t.p. } \Omega,$$

Além disso, pelo Teorema do Valor Médio, existe um θ com $|\theta| \leq |h| \ll 1$ tal que

$$\begin{aligned} |B_h| &= \left| \partial_h A_h \Big|_{h=\theta} \right| \\ &= 2 \left| f(|u + \theta v|^2) \right| \left| \operatorname{Re}((u + \theta v)\bar{v}) \right| \\ &\leq 2 \left| f(|u + \theta v|^2)(u + \theta v) \right| |v| \end{aligned}$$

Mais ainda, por (4.23),

$$|B_h| \leq 2C_\beta e^{\beta|u+\theta v|^2} |u + \theta v| |v| \leq 2C_\beta e^{\beta(|u|+|v|)^2} (|u||v| + |v|^2) =: w_\beta.$$

Note agora que, pelas desigualdades de Hölder e de Trudinger–Moser, verifica-se sem dificuldade que $w_\beta \in L^1(\Omega)$, para algum β suficientemente pequeno. Mais ainda, como V é limitado superiormente, $w_\beta \in L^1(\Omega, V)$. Com isso, podemos aplicar o Teorema da Convergência Dominada de Lebesgue e obter

$$\frac{G(u + hv) - G(u)}{h} = \frac{1}{2} \int_\Omega B_h V dx \rightarrow \frac{1}{2} \int_\Omega 2f(|u|^2) \operatorname{Re}(u\bar{v}) V dx = \operatorname{Re} \int_\Omega g(u)\bar{v} V dx,$$

o que nos dá

$$\frac{\partial G}{\partial v}(u) = \operatorname{Re} \int_\Omega g(u)\bar{v} V dx, \quad \forall u, v \in H_0^1(\Omega, V).$$

Não é difícil ver que, para u fixado, essa expressão define um funcional \mathbb{R} -linear e contínuo na variável v . Além disso, em virtude da continuidade de g , essa derivada depende continuamente de u , pois

$$\left\| \frac{\partial G}{\partial(\cdot)}(u) - \frac{\partial G}{\partial(\cdot)}(w) \right\|_{\mathcal{L}(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})} \leq \|g(u) - g(w)\|_{L^2(\Omega, V)}, \quad \forall u, w \in H_0^1(\Omega, V).$$

Portanto, $G \in C^1(H_0^1(\Omega, V), \mathbb{R})$, com derivada de Fréchet dada por

$$G'(u)v = \frac{\partial G}{\partial v}(u),$$

o que conclui a prova. □

Corolário 4.6. *Para todo dado inicial $\varphi \in H_0^1(\Omega, V)$, existe um intervalo I e uma H_0^1 -solução forte da equação de Schrödinger semilinear com peso (4.19), a qual conserva a massa.*

Demonstração. A identidade $\operatorname{Im}(g(v)\bar{v}) = \operatorname{Im}(f(|v|^2)|v|^2) = 0$ e as Proposições 4.8 e 4.10 garantem que as funções g e G satisfazem as hipóteses **H1-H3** para $p = 2$ e $r = 4$. Ademais, como V é limitada superiormente, a condição **H4** também é satisfeita. Logo, o resultado se segue ao aplicar o Teorema 3.3. □

Apêndice A

Funções com Valores Vetoriais

Neste apêndice, apresentamos um resumo da teoria das funções com valores em espaços de Banach, generalizando as noções básicas da análise real e complexa. Iniciamos com o estudo das funções contínuas e diferenciáveis, seguimos com as propriedades da integral de Bochner e finalizamos com os espaços de Sobolev unidimensionais. Para uma abordagem mais detalhada, geral e aprofundada, remetemos o leitor a [10, 16, 18].

A.1 Continuidade e diferenciabilidade

De agora em diante, salvo indicação em contrário, assumimos que $(X, \|\cdot\|)$ é um espaço de Banach, real ou complexo e que $I \subset \mathbb{R}$ é um intervalo. Iniciamos apresentando duas noções de continuidade para caminhos.

Definição A.1. Dizemos que a função $u : I \rightarrow X$ é *fracamente contínua* (resp. *contínua*) no ponto $t \in I$ se, para toda sequência $(t_n) \subset I$ com $t_n \rightarrow t$, tivermos

$$u(t_n) \rightarrow u(t) \quad \text{em } X \quad (\text{resp. } u(t_n) \rightarrow u(t) \quad \text{em } X).$$

Se u for fracamente contínua (resp. contínua) em todos os pontos de seu domínio, dizemos que u é fracamente contínua (resp. contínua). Denotamos por $C(I, X)$ o conjunto das funções contínuas de I em X , e por $C_b(I, X)$, aquelas que são contínuas e limitadas.

É claro que toda função contínua é fracamente contínua. A recíproca, por exemplo, é válida sob a condição de que o espaço X seja uniformemente convexo e que a função $\|u(\cdot)\|$ seja contínua. Por outro lado, o espaço $C_b(I, X)$, munido da norma

$$\|u\|_{C_b(I, X)} := \sup_{t \in I} \|u(t)\|,$$

é um espaço de Banach. Quando o intervalo I é compacto, a função real $\|u(\cdot)\|$ atinge seu máximo, o que garante que $C(I, X) = C_b(I, X)$.

Definição A.2. Dizemos que a função $u : I \rightarrow X$ é *diferenciável* em $t \in I$ se existir um vetor $u'(t) \in X$, chamado de *derivada* de u em t , tal que

$$\left\| \frac{u(t+h) - u(t)}{h} - u'(t) \right\| \rightarrow 0 \quad \text{quando } h \rightarrow 0.$$

Se u for diferenciável em todos os pontos de I , dizemos que u é diferenciável, e a função $u' : I \rightarrow X$ é chamada derivada de u . Denotamos por $C^1(I, X)$ o conjunto das funções de I em X que são diferenciáveis e cuja derivada é contínua.

Exemplo A.1. Suponha que X seja um espaço de Hilbert complexo e seja $u : I \rightarrow X$ uma função diferenciável. Então

$$\frac{d}{dt} \|u(t)\|^2 = 2\operatorname{Re}(u'(t), u(t)), \quad \forall t \in I.$$

A.2 Integral de Bochner

A construção da integral de Bochner requer, como etapa preliminar, a definição adequada de função mensurável. Uma função $s : I \rightarrow X$ é chamada de *função simples mensurável* se existem vetores $w_1, \dots, w_m \in X$ e conjuntos Lebesgue mensuráveis disjuntos $J_1, \dots, J_m \subset I$, todos com medida finita, tais que

$$s = w_1 \chi_{J_1} + \dots + w_m \chi_{J_m}. \quad (\text{A.1})$$

Uma função $u : I \rightarrow X$ é chamada *mensurável* ou *Bochner mensurável* se existe uma sequência de funções simples mensuráveis $\{s_n : I \rightarrow X\}$ tal que

$$s_n(t) \rightarrow u(t) \quad \text{em } X, \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

De forma imediata, se u é Bochner mensurável, então a função real $\|u(\cdot)\|$ é Lebesgue mensurável. Além disso, caso $X \hookrightarrow Y$, então u , considerada como função com valores em Y , também é mensurável.

Teorema A.1 (Pettis, [16, Teorema 2.1.3]). *A função $u : I \rightarrow X$ é mensurável se, e somente se, satisfaz as seguintes duas condições:*

- (1) *u é fracamente mensurável, isto é, para todo funcional $\psi \in X'$, a função escalar $t \in I \mapsto \langle \psi, u(t) \rangle_{X', X}$ é Lebesgue mensurável.*
- (2) *u é essencialmente separavelmente valorada, ou seja, existe um conjunto de medida nula N tal que $u(I - N)$ é um subconjunto separável de X .*

Usando essa caracterização, podem ser demonstrados os seguintes resultados:

Corolário A.1 [10, Corolários 1.4.8 e 1.4.9]. *Toda função fracamente contínua é mensurável. Além disso, se (u_n) é uma sequência de funções mensuráveis tal que, para quase todo $t \in I$, $u_n(t) \rightarrow u(t)$ em X , então u é mensurável.*

Para uma função simples mensurável s , escrita na forma (A.1), sua *integral* é definida de maneira natural como

$$\int_I s \, dt := \sum_{k=1}^m |J_k| w_k.$$

Pode-se verificar que essa definição independe da escolha da representação de s como combinação de funções características. Seja agora uma função mensurável $u : I \rightarrow X$. Dizemos que u é *integrável* ou *Bochner integrável* se existe uma sequência $\{s_n : I \rightarrow X\}$ de funções simples mensuráveis tal que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_I \|s_n - u\| \, dt = 0.$$

Nesse caso, a *integral de Bochner* de u é definida como

$$\int_I u \, dt := \lim_{n \rightarrow \infty} \int_I s_n \, dt.$$

Não é difícil verificar que esse limite existe como um elemento de X e independe da escolha da sequência (s_n) . Convém observar que, como consequência direta da definição, a integral de Bochner define um operador linear. Quando $I = (a, b)$, também é comum usar a notação $\int_a^b u \, dt$. Assim como ocorre com funções escalares, é conveniente adotar a convenção

$$\int_b^a u \, dt := - \int_a^b u \, dt.$$

Teorema A.2 (Bochner, [16, Proposição 2.1.10]). *Uma função mensurável $u : I \rightarrow X$ é Bochner integrável se, e somente se, a função real $\|u(\cdot)\|$ é Lebesgue integrável. Nesse caso,*

$$\left\| \int_I u \, dt \right\| \leq \int_I \|u\| \, dt.$$

Esse resultado evidencia que a teoria da integral de Bochner é uma extensão direta da teoria integral de Lebesgue, em que os valores absolutos são substituídos pela norma do espaço. Logo depois, diversas propriedades fundamentais, como o teorema da convergência dominada e a desigualdade de Hölder, podem ser facilmente adaptas ao contexto vetorial.

Corolário A.2 (Convergência Dominada, [16, Proposição 2.1.13]). *Seja $\{u_n : I \rightarrow X\}$ uma sequência de funções integráveis. Suponha que exista uma função $g \in L^1(I, \mathbb{R})$ tal que, para quase todo $t \in I$,*

$$u_n(t) \rightarrow u(t) \quad e \quad \|u_n(t)\| \leq g(t) \quad \forall n \in \mathbb{N}.$$

Então u é integrável e

$$\int_I u \, dt = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_I u_n \, dt.$$

Seguindo o raciocínio da demonstração do Teorema Fundamental do Cálculo para funções escalares, mas agora substituindo o módulo pela norma, obtemos:

Teorema A.3 (Teorema Fundamental do Cálculo, [8, Proposição 1.14]). *Se $u \in C^1(I, E)$, então, para quaisquer $a, b \in I$, tem-se*

$$\int_a^b u'(t) \, dt = u(b) - u(a).$$

O próximo teorema apresenta uma propriedade forte da integral de Bochner que não possui equivalente na teoria da integral de Lebesgue.

Teorema A.4 [16, Teorema 2.1.17]. *Seja $A : D(A) \subset X \rightarrow Y$ um operador linear fechado entre espaços de Banach. Se $u : I \rightarrow X$ é uma função integrável tal que Au também seja integrável, então*

$$A \left(\int_I u \, dt \right) = \int_I Au \, dt.$$

Em particular, quando $A \in \mathcal{L}(X, Y)$ ou $A \in X'$, a igualdade acima vale para toda função Bochner integrável u .

Finalmente, introduzimos os espaços de funções p -integráveis com valores em um espaço de Banach de forma análoga ao caso escalar. Para $1 \leq p \leq \infty$, denotamos por $L^p(I, X)$ o espaço das classes de equivalência (no sentido de igualdade em quase todo ponto) de funções mensuráveis $u : I \rightarrow X$ tais que $\|u(\cdot)\| \in L^p(I, \mathbb{R})$. Equipado com a norma natural

$$\|u\|_{L^p(I, X)} := \left(\int_I \|u(t)\|^p dt \right)^{1/p} \quad (\text{se } p < \infty) \quad \text{e} \quad \|u\|_{L^\infty(I, X)} := \operatorname{ess\,sup}_{t \in I} \|u(t)\|,$$

esse espaço é Banach. Além disso, denotamos por $L^p_{\text{loc}}(I, X)$ o conjunto das funções mensuráveis $u : I \rightarrow X$ tais que para todo intervalo compacto $J \subset I$, $u \in L^p(J, X)$.

Teorema A.5. *Sejam $1 \leq p \leq \infty$, $(u_n) \subset L^p(I, X)$ uma sequência limitada e $u : I \rightarrow X$ uma função, tais que $u_n(t) \rightarrow u(t)$ em X , para quase todo $t \in I$. Então*

$$u \in L^p(I, X) \quad \text{e} \quad \|u\|_{L^p(I, X)} \leq \liminf \|u_n\|_{L^p(I, X)}.$$

Demonstração. Pelo Corolário A.1, u é mensurável e, como a norma é fracamente semicontínua inferiormente, temos $\|u(t)\| \leq \liminf \|u_n(t)\|$ para quase todo $t \in I$. Dessa desigualdade segue imediatamente o caso $p = \infty$. Para $p < \infty$, aplicando o Lema de Fatou para funções reais, obtemos

$$\int_I \|u(t)\|^p dt \leq \int_I \liminf \|u_n(t)\|^p dt \leq \liminf \int_I \|u_n(t)\|^p dt,$$

e o resultado segue. □

Um resultado fundamental da teoria da medida, conhecido como Teorema da Diferenciação de Lebesgue, afirma que a primitiva de uma função integrável é derivável em quase todo ponto, e que a derivada coincide quase sempre com a função original. Esse fato também vale para funções vetoriais.

Teorema A.6 (Teorema da Diferenciação de Lebesgue, [18, Teorema 2.16]). *Suponha que I seja um intervalo aberto e $u \in L^1_{\text{loc}}(I, X)$. Então*

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} \int_t^{t+h} u(s) ds = u(t), \quad \text{q.t.p. } t \in I.$$

Caso u seja contínua, a igualdade vale para todo $t \in I$.

Com o resultado anterior, obtemos uma generalização do Lema Fundamental das Distribuições, conforme a seguir:

Corolário A.3. *Sejam I um intervalo aberto e $u \in L^1_{\text{loc}}(I, X)$ tais que*

$$\int_I u \psi dt = 0, \quad \forall \psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R}).$$

Então $u = 0$ em quase todo ponto de I .

Demonstração. Fixado um intervalo compacto $J \subset I$, tome uma sequência $(\psi_n) \subset C_0^\infty(I)$ tal que $\psi_n \leq 1$ e $\psi_n \rightarrow \chi_J$ em quase todo ponto. Então, pelo Teorema da Convergência Dominada A.2, temos

$$\int_J u dt = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_I u \psi_n dt = 0.$$

Como J é arbitrário, segue do teorema anterior que

$$u(t) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{h} \int_t^{t+h} u(s) ds = 0, \quad \text{q.t.p. } t \in I,$$

o que conclui a prova. □

O próximo resultado estende a convergência quase em todo ponto, apresentada no teorema anterior, para uma convergência forte em L^p .

Teorema A.7 [10, Proposição 1.4.29]. *Suponha que $u \in L^p(\mathbb{R}, X)$, com $1 \leq p < \infty$. Para cada $h \neq 0$, defina a função*

$$M_h u(t) := \frac{1}{h} \int_t^{t+h} u(s) ds, \quad \forall t \in \mathbb{R}.$$

Então, $M_h u \rightarrow u$ em $L^p(\mathbb{R}, X)$ quando $h \rightarrow 0$.

Teorema A.8. *Seja X um espaço de Banach separável e $u \in L^1_{loc}(I, X')$. Suponha que*

$$\int_I \langle u(t), v \rangle_{X', X} \psi(t) dt = 0, \quad \forall \psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R}), v \in X.$$

Então, $u = 0$ em quase todo ponto de I .

Demonstração. Considere uma sequência (v_n) densa em X . Para cada n , temos

$$\int_I \langle u(t), v_n \rangle_{X', X} \psi(t) dt = 0, \quad \forall \psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R})$$

Assim, pelo Lema Fundamental das Distribuições, existe um conjunto $N_n \subset I$ de medida nula tal que

$$\langle u(t), v_n \rangle_{X', X} = 0, \quad \text{para todo } t \in I - N_n.$$

Definindo $N = \bigcup_{n \in \mathbb{N}} N_n$, que também é de medida nula, temos

$$\langle u(t), v_n \rangle_{X', X} = 0, \quad \text{para todo } t \in I - N \text{ e } n \in \mathbb{N}.$$

Como (v_n) é densa em X e $u(t)$ é funcional contínuo para cada t , esta igualdade se estende para qualquer $v \in X$, ou seja, para todo $t \in I - N$, tem-se

$$\langle u(t), v \rangle_{X', X} = 0, \quad \forall v \in X,$$

o que implica que $u(t) = 0$ para todo $t \in I - N$. □

A.3 Espaços de Sobolev

Para definir os espaços de Sobolev vetoriais, consideramos um intervalo aberto $I \subset \mathbb{R}$ e começamos definindo a derivada fraca. Dadas duas funções $u, v \in L^1_{loc}(I, X)$, dizemos que v é a *derivada fraca* de u se

$$\int_I v \psi dt = - \int_I u \psi' dt, \quad \forall \psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R}).$$

Em virtude do Corolário A.3, a derivada fraca, quando existe, é única e será denotada por u' . Para cada $1 \leq p \leq \infty$, definimos o *espaço de Sobolev*

$$W^{1,p}(I, X) = \left\{ u \in L^p(I, X); u' \in L^p(I, X) \right\}.$$

Conforme a [18, Proposição 3.5], este espaço é Banach, quando equipado com a norma

$$\|u\|_{W^{1,p}(I, X)} := \|u\|_{L^p(I, X)} + \|u'\|_{L^p(I, X)}.$$

O próximo resultado afirma que os elementos do espaço de Sobolev $W^{1,p}(I, X)$ são, em termos gerais, primitivas de funções em L^p , além disso, fornece uma caracterização desses elementos com base na noção de diferenciabilidade em quase todo ponto.

Teorema A.9 [10, Teorema 1.4.35]. *Seja $u \in L^p(I, X)$ com $1 \leq p \leq \infty$. Então, as seguintes condições são equivalentes:*

- (a) $u \in W^{1,p}(I, X)$;
- (b) *Existe uma função $v \in L^p(I, X)$ tal que*

$$u(t) - u(s) = \int_s^t v(\tau) d\tau, \quad \text{q.t.p } t, s \in I.$$

- (c) *u é localmente absolutamente contínua, diferenciável em quase todo ponto, com derivada u' pertencente a $L^p(I, X)$;*
- (d) *u é fracamente localmente absolutamente contínua, fracamente diferenciável em quase todo ponto, com derivada u' em $L^p(I, X)$. Isto é, para todo funcional $\psi \in X'$, a função escalar $\psi \circ u$ é localmente absolutamente contínua e diferenciável em quase todo ponto, com*

$$\frac{d}{dt} \langle \psi, u(t) \rangle_{X', X} = \langle \psi, u'(t) \rangle_{X', X}.$$

As funções v e u' mencionadas em (b), (c) e (d) são iguais à derivada fraca de u .

Observação A.1. O item (b) afirma que toda função $u \in W^{1,p}(I, X)$ com $1 \leq p \leq \infty$, admite apenas um representante contínuo $\tilde{u} \in C(\bar{I}, X)$, ou seja, $u = \tilde{u}$ em quase todo ponto de I . Esse representante é caracterizado pela identidade

$$\tilde{u}(t) - \tilde{u}(s) = \int_s^t u'(\tau) d\tau, \quad \forall t, s \in \bar{I}.$$

Para simplificar notação, denotaremos também por u esse representante contínuo.

Como primeira consequência desse teorema, destacamos a seguinte imersão:

Corolário A.4 [10, Corolário 1.4.36]. *Se $1 \leq p \leq \infty$, então*

$$W^{1,p}(I, X) \hookrightarrow C_b(\bar{I}, X).$$

Outra consequência importante é que, para funções do espaço de Sobolev, os quocientes de Newton convergem em L^p para a derivada, a saber:

Corolário A.5 [10, Corolário 1.4.39]. *Suponha $u \in W^{1,p}((a, b), X)$ com $p < \infty$. Então, para todo intervalo aberto $J \Subset (a, b)$, tem-se*

$$\frac{u(\cdot + h) - u(\cdot)}{h} \rightarrow u'(\cdot) \quad \text{em } L^p(J, X) \quad \text{quando } h \rightarrow 0.$$

Nos casos em que $J = (a, c)$ ou $J = (c, b)$, com $a < c < b$, essa convergência ocorre, respectivamente, no sentido lateral à direita ou à esquerda.

Demonstração. Considere J um intervalo com as características do enunciado. Para h suficientemente pequeno, com sinal compatível com J , o Teorema A.9-(b) garante que

$$\frac{u(t+h) - u(t)}{h} = M_h u'(t), \quad \forall t \in J.$$

Como $u' \in L^p((a, b), X)$, ao estender u' por zero fora de (a, b) e aplicar o Teorema A.7 à extensão obtida, obtemos, em particular, que

$$M_h u' \rightarrow u' \quad \text{em } L^p(J, X) \quad \text{quando } h \rightarrow 0,$$

donde o resultado segue. □

O próximo corolário estabelece uma fórmula de integração por partes. Essa formulação é fundamental na teoria de equações diferenciais em espaços de Banach, especialmente no estudo de soluções fracas.

Corolário A.6. *Suponha que $u \in W^{1,p}(I, X')$ com $1 \leq p \leq \infty$. Então*

$$\int_I \langle u'(t), v \rangle_{X', X} \psi(t) dt = - \int_I \langle u(t), v \rangle_{X', X} \psi'(t) dt, \quad \forall \psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R}), v \in X.$$

Demonstração. Dado $v \in X$, considere o funcional $J_v \in X''$ definido por

$$\langle J_v, w \rangle_{X'', X'} := \langle w, v \rangle_{X', X}, \quad \forall w \in X'.$$

Pelo Teorema A.9-(d), sabemos que a função escalar $J_v \circ u$ é localmente absolutamente contínua e diferenciável em quase todo ponto, com

$$\frac{d}{dt} \langle J_v, u(t) \rangle_{X'', X'} = \langle J_v, u'(t) \rangle_{X'', X'}.$$

Em particular, $\langle J_v, u(\cdot) \rangle_{X'', X'} \in W^{1,p}(I, \mathbb{C})$, sendo sua derivada fraca dada pela derivada clássica quase todo ponto. Assim, pela definição de derivada fraca, temos

$$\begin{aligned} \int_I \langle J_v, u'(t), \cdot \rangle_{X'', X'} \psi(t) dt &= \int_I \frac{d}{dt} \langle J_v, u(t), \cdot \rangle_{X'', X'} \psi(t) dt \\ &= - \int_I \langle J_v, u(t) \rangle_{X'', X'} \psi'(t) dt, \end{aligned}$$

para todo $\psi \in C_0^\infty(I, \mathbb{R})$. Por fim, substituindo nas expressões acima a definição de J_v , obtemos o resultado desejado. □

Um problema importante é saber quando uma função é fracamente derivável. Embora existam diversos critérios para funções com valores escalares, esses critérios não se estendem a funções com valores em espaços vetoriais. Para contornar essa dificuldade, é preciso impor certas propriedades geométricas ao espaço X .

Teorema A.10 [10, Teorema 1.4.40]. *Seja X um espaço reflexivo e $u \in L^p(I, X)$, com $1 \leq p \leq \infty$. Então $u \in W^{1,p}(I, X)$ se, e somente se, existe $g \in L^p(I, \mathbb{R})$ tal que*

$$\|u(t) - u(s)\| \leq \left| \int_s^t g(\tau) d\tau \right|, \quad \text{q.t.p. } t, s \in I.$$

Neste caso,

$$\|u'\|_{L^p(I, X)} \leq \|g\|_{L^p(I, \mathbb{R})}.$$

A partir disso, deduzimos imediatamente o seguinte resultado.

Corolário A.7. *Seja X um espaço reflexivo e $u \in L^\infty(I, X)$ uma função lipschitziana em quase todo ponto, isto é, existe uma constante L tal que*

$$\|u(t) - u(s)\| \leq L|t - s|, \quad \text{q.t.p. } t, s \in I.$$

Então $u \in W^{1,\infty}(I, X)$.

Finalmente, temos uma versão do Teorema A.5 para funções do espaço de Sobolev.

Corolário A.8 [10, Corolário 1.4.42]. *Sejam X um espaço reflexivo, $1 < p \leq \infty$ e (u_n) uma sequência limitada em $W^{1,p}(I, X)$. Se $u_n(t) \rightarrow u(t)$ para quase todo $t \in I$, então*

$$u \in W^{1,p}(I, X) \quad \text{e} \quad \|u'\|_{L^p(I, X)} \leq \liminf \|u_n'\|_{L^p(I, X)}.$$

Bibliografia

- [1] R. Adams. *Sobolev Spaces*. Academic Press, 1975.
- [2] A. Avantaggiati. On compact embedding theorems in weighted Sobolev spaces. *Czechoslovak Mathematical Journal*, 29 (104), 1979.
- [3] S. Axler. *Measure, Integration and Real Analysis*. Springer, Cham, 2020.
- [4] R. Bartle. *The Elements of Integration and Lebesgue Measure*. John Wiley and Sons, INC, 1995.
- [5] A. Bazán, A. Farah e C. Souza. *Introdução aos Espaços de Banach*. IMPA, Rio de Janeiro, 1st edition, 2023. 34º Colóquio Brasileiro de Matemática, Volume 3.
- [6] G. Botelho, D. Pellegrino e E. Teixeira. *Fundamentos de Análise Funcional*. Editora SBM, 3ª edição, 2023.
- [7] H. Brézis. *Functional Analysis, Sobolev Spaces and Partial Differential Equations*. Springer, 2011.
- [8] M. Cavalcanti e V. Domingos. *Semigrupos Lineares e Não Lineares e Aplicações*. Universidade Estadual de Maringá, Brasil, 2016. Livro-texto do Departamento de Matemática.
- [9] T. Cazenave. *Semilinear Schrödinger Equations*. Courant Lecture Notes in Mathematics, 10. New York University, Courant Institute of Mathematical Sciences, New York; American Mathematical Society, Providence, RI, 2003.
- [10] T. Cazenave, A. Haraux and Y. Martel. *An Introduction to Semilinear Evolution Equations*. Oxford University Press, 1998.
- [11] T. Cazenave and F.B. Weissler. The Cauchy problem for the nonlinear Schrödinger equation in H^1 . *Manuscripta Math* 61, 477–494, 1988.
- [12] T. Cazenave and F.B. Weissler. The Cauchy problem for the critical nonlinear Schrödinger equation in H^s . *Nonlinear Analysis TMA*, 14 (10), 807-836, 1990.
- [13] R. Coleman. *Calculus on Normed Vector Spaces*. Springer, 2012.

- [14] K. Engel and R. Nagel. *One Parameter Semigroups for Linear Evolution Equations*. Graduate Texts in Mathematics, 194. Springer, 2000.
- [15] G. Folland. *Real Analysis: Modern Techniques and Their Applications*. Wiley, New York, 2nd edition, 1999.
- [16] L. Gasiński and N. Papageorgiou. *Nonlinear analysis*. Chapman and Hall/CRC, 1st edition, 2005.
- [17] W. Greiner. *Quantum Mechanics: An Introduction*. Springer, Berlin, 2001.
- [18] M. Kreuter. Sobolev spaces of Vector-Valued Functions. Master’s thesis, Ulm University, Faculty of Mathematics and Economics, Ulm, Germany, 2015.
- [19] A. Kufner and B. Opic. How to define reasonably weighted Sobolev spaces. *Commentationes Mathematicae Universitatis Carolinae*, 25(3):537–554, 1984.
- [20] F. Linares and G. Ponce. *Introduction to Nonlinear Dispersive Equations*. Springer, New York, 2015.
- [21] M. Nielsen and I. Chuang. *Quantum Computation and Quantum Information*. Cambridge University Press, Cambridge, 10th Anniversary Edition, 2010.
- [22] T. Ozawa and T. Takeuchi. A new proof of the Gagliardo-Nirenberg and Sobolev inequalities: Heat semigroup approach. *Proceedings of the American Mathematical Society, series B*, 11:371–377, 2024.
- [23] A. Pazy. *Semigroups of Linear Operators and Applications to Partial Differential Equations*, volume 44. Springer, 1983.
- [24] B. Reynne and M. Youngson. *Linear Functional Analysis*. Springer, 2nd edition, 2008.
- [25] W. Rudin. *Functional Analysis*. McGraw-Hill, 2nd edition, 1991.
- [26] L. Schiff. *Quantum Mechanics*. McGraw-Hill, New York, 3rd edition, 1968.
- [27] K. Schmüdgen. *Unbounded Self-adjoint Operators on Hilbert Space*. Springer, 2012.
- [28] T. Tao. *Nonlinear Dispersive Equations: Local and Global Analysis*, volume 106 of CBMS Regional Conference Series in Mathematics. American Mathematical Society, Providence, RI, 2006.
- [29] S. Zheng. *Nonlinear Evolution Equations*. Chapman and Hall/CRC, 2004.