

## EXISTÊNCIA E UNICIDADE DE SOLUÇÕES CLÁSSICAS E DEPENDÊNCIA CONTÍNUA DOS DADOS INICIAIS PARA PROBLEMAS DE CAUCHY E PROBLEMAS MISTOS

Pedro Gabriel Papa Torelli (PIBIC/CNPq/FA/Uem), Cícero Lopes Frota  
(Orientador), e-mail: clfrota@uem.br.

Universidade Estadual de Maringá / Centro de Ciências Exatas /  
Departamento de Matemática / Maringá, PR.

### Matemática - Equações Diferenciais Parciais.

**Palavras-chave:** equações diferenciais parciais, análise de Fourier, Física-Matemática.

### Resumo:

Estudamos as três equações clássicas da Física-Matemática, a saber, as equações da onda, do calor e de Laplace. O objetivo principal do estudo é apresentar resultados sobre a existência e unicidade de soluções clássicas, bem como, sobre a dependência contínua dos dados iniciais para os problemas de Cauchy e problemas mistos associados a estas equações.

### Introdução:

O conhecimento de Leis da Física deu origem aos modelos responsáveis por descreverem os fenômenos da natureza, que na sua grande maioria estão constituídos por Equações Diferenciais Parciais (EDP). O desenvolvimento do Cálculo Diferencial e Integral, no século XVII, proporcionou grande avanço ao estudo das EDPs, e neste contexto, têm extrema relevância três tipos de equações, chamadas equações clássicas da Física-Matemática, cujos protótipos são: equação da onda, equação do calor e equação de Laplace. Nosso estudo, fundamentado na Teoria de Fourier (séries e transformadas) e mudança de variáveis, apresenta uma abordagem clássica aos problemas, estabelecendo a solução dos mesmos.

### Materiais e Métodos:

De acordo com a metodologia usual na pesquisa em Matemática, foram realizados estudos individuais, principalmente com a bibliografia abaixo, concomitantes a encontros semanais para realização de seminário público para debates a respeito dos resultados atingidos.

### Resultados e Discussão:

A situação física que motiva a equação da onda unidimensional em um domínio ilimitado é o estudo das pequenas vibrações de uma corda elástica. Se  $u = u(x, t)$  representa o deslocamento do ponto  $x$  na corda, no instante de tempo  $t$ , então  $u$  deve ser solução do problema de Cauchy:

$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx}; & x \in \mathbb{R}, \quad t > 0, \\ u(x, 0) = u_0(x), \\ u_t(x, 0) = u_1(x), \end{cases} \quad (1)$$

onde  $u_0, u_1: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  são funções dadas. Utilizando mudança de variáveis provamos o teorema:

**Teorema 1:** Se  $u_0 \in C^2(\mathbb{R})$  e  $u_1 \in C^1(\mathbb{R})$ , então a função

$$u(x, t) = \frac{1}{2} [u_0(x + at) + u_0(x - at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} u_1(s) ds$$

é a única solução clássica do problema (1), a qual depende continuamente dos dados iniciais  $u_0$  e  $u_1$ .

A equação da onda em domínio limitado surge quando fisicamente consideramos uma corda de comprimento  $L$ , presa nas extremidades, e neste caso temos o problema de valores iniciais e de fronteira (PVIF)

$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx}, & x \in (0, L), \quad t > 0, \\ u(0, t) = u(L, t) = 0, & t \geq 0, \\ u(x, 0) = u_0(x); u_t(x, 0) = u_1(x), & x \in [0, L], \end{cases} \quad (2)$$

onde novamente  $u_0, u_1: [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$  são funções dadas. Após um estudo minucioso sobre a Teoria das Séries de Fourier, utilizando o método de separação de variáveis, estabelecemos o teorema:

**Teorema 2:** Sejam  $u_0 \in C^2([0, L])$  e  $u_1 \in C^1([0, L])$  funções tais que  $u_0''', u_1'' \in SC([0, L])$  e  $u_0(0) = u_0(L) = u_0''(0) = u_0''(L) = u_1(0) = u_1(L) = 0$ . Então

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ a_n \cos\left(\frac{n\pi at}{L}\right) + b_n \sen\left(\frac{n\pi at}{L}\right) \right] \sen\left(\frac{n\pi x}{L}\right),$$

com

$$a_n = \frac{2}{L} \int_0^L u_0(x) \sen\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx \quad e \quad b_n = \frac{2}{n\pi a} \int_0^L u_1(x) \sen\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

é a única solução clássica do problema (2), a qual depende continuamente dos dados iniciais.

Estudamos também o fenômeno da difusão de calor num fio condutor de comprimento  $L$ , cujas extremidades são mantidas a temperatura constante de  $0^\circ\text{C}$ . Se  $u = u(x, t)$  é a temperatura no ponto  $x$  do fio, no instante de tempo  $t$ , então  $u$  deve ser solução do PVIF:

$$\begin{cases} u_t = k u_{xx}, & x \in (0, L), \quad t > 0, \\ u(0, t) = u(L, t) = 0, & t \geq 0, \\ u(x, 0) = f(x), & x \in [0, L], \end{cases} \quad (3)$$

onde  $k$  é um número real positivo e  $f: [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$  é uma função dada que representa a distribuição inicial de temperatura no fio. Com relação ao problema (3) temos o seguinte resultado:

**Teorema 3:** Seja  $f: [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $f \in C([0, L])$ ,  $f(0) = f(L) = 0$ , existe  $f'$  em  $[0, L]$  e  $f' \in L^2([0, L])$ . Então a função

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-n^2 \pi^2 kt/L^2} \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{L} \right)$$

sendo

$$c_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{L} \right) dx$$

é a única solução clássica do PVIF (3).

Estudamos ainda a equação do calor em domínios ilimitados e, neste caso, Transformada de Fourier é a ferramenta efetiva para resolução do problema de Cauchy associado:

$$\begin{cases} u_t = k u_{xx}, & x \in \mathbb{R}, \quad t > 0 \\ u(x, 0) = f(x), \end{cases} \quad (4)$$

que apresentamos no teorema a seguir.

**Teorema 4:** Se  $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  for contínua e limitada, então a função

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{1}{\sqrt{4k\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-(x-y)^2/4kt} f(y) dy, & t > 0 \\ f(x) & t = 0. \end{cases}$$

é a única solução clássica de (4), a qual depende continuamente do dado inicial  $f$ .

A equação de Laplace está geralmente associada ao estudo do potencial de campos gravitacionais ou à teoria de escoamento de fluidos incompressíveis. Neste caso não há variações com o tempo, ou seja, os problemas são independentes da variável  $t$  (tempo) e por isso são ditos estacionários. Tal equação compõe um problema cujo domínio é uma região  $\Omega$  conexa do plano, que possui uma dada configuração de fronteira. Aqui consideramos dois casos: quando  $\Omega$  é um retângulo e quando  $\Omega$  é um disco.

O problema de Dirichlet no retângulo  $\Omega = [0, L] \times [0, M]$ , para a equação de Laplace, consiste em encontrar uma função  $u = u(x, y)$  tal que

$$\begin{cases} u_{xx} + u_{yy} = 0, & (x, y) \in \Omega, \\ u|_{\partial\Omega} = f(x, y), \end{cases} \quad (5)$$

onde  $f(x, y) = g(x)$ , na fronteira inferior de  $\Omega$  e  $f(x, y) = 0$  nos outros casos. Utilizando novamente o método de separação de variáveis concluímos:

**Teorema 5:** Se  $f: \partial\Omega \rightarrow \mathbb{R}$  é como acima e  $g \in C([0, L])$  com  $g(0) = g(L) = 0$  então

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \operatorname{senh} \left[ \frac{n\pi(y-M)}{L} \right] \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{L} \right),$$

com

$$A_n = \frac{a_n}{\operatorname{senh} \left[ -\frac{n\pi M}{L} \right]} \quad \text{e} \quad a_n = \frac{2}{L} \int_0^L u_0(x) \operatorname{sen} \left( \frac{n\pi x}{L} \right) dx$$

é a única solução de (5).

Por fim, estudamos o problema de Dirichlet em um disco de raio  $\rho$ . Utilizando coordenadas polares transformamos o domínio circular num retângulo  $\Gamma$  e o problema transformado é da forma:

$$\begin{cases} U_{rr} + \frac{1}{r} U_r + \frac{1}{r^2} U_{\theta\theta} = 0, & (r, \theta) \in \Gamma \\ U|_{\partial\Gamma} = g(\theta), \end{cases} \quad (6)$$

donde, usando o método de Fourier, obtemos o teorema:

**Teorema 6:** Se  $g: [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g \in C([0, L])$  e  $g(0) = g(2\pi)$ . Então

$$u(x, t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} r^{n\alpha} [a_n \cos(n\theta) + b_n \sin(n\theta)],$$

onde

$$a_n = \frac{1}{\pi \rho^n} \int_0^{2\pi} g(\theta) \cos(n\theta) d\theta \quad e \quad b_n = \frac{1}{\pi \rho^n} \int_0^{2\pi} g(\theta) \sin(n\theta) d\theta$$

é a única solução de (6).

### Conclusão:

O desenvolvimento de Teorias Matemáticas é fundamental para se garantir que os problemas clássicos da Física-Matemática são problemas bem postos, ou seja, problemas que possuem solução, a solução é única e depende continuamente dos dados iniciais.

### Agradecimentos:

Agradecemos à Universidade Estadual de Maringá e ao CNPq pelo apoio estrutural e financeiro para o desenvolvimento desta pesquisa de iniciação científica.

### Referências:

- [1] BLEECKER, D.; CSORDAS, G.. **Basic Partial Differential Equations**. Cambridge, Massachusetts: International Press, 1996.
- [2] BOYCE, W. E.; DIPRIMA, R. C.. **Equações diferenciais elementares e problemas de valores de contorno**. Rio de Janeiro: LTC, 2010.
- [3] FIGUEIREDO, D. G. de. **Análise de Fourier e equações diferenciais parciais**. 4. ed. Rio de Janeiro: IMPA, 2014.
- [4] GONDAR, J. L.; CIPOLATTI, R.. **Iniciação à modelagem matemática**. Rio de Janeiro: UFRJ/IM, 2005.
- [5] IÓRIO, V.. **EDP, um curso de graduação**. Instituto de Matemática Pura e Aplicada, CNPq, 1991.