

Prof. Sergio H. Monari Soares

Nome: \_\_\_\_\_

Número USP: \_\_\_\_\_

Questão	Valor	Nota
1. <sup>a</sup>	3,0	
2. <sup>a</sup>	3,0	
3. <sup>a</sup>	3,0	
4. <sup>a</sup>	1,0	
Total	10,0	

### Instruções

1. Você só poderá sair da sala de aula após entregar a sua prova.
2. O uso de quaisquer equipamentos eletrônicos é proibido. Em particular, desligue e guarde o seu telefone celular. Portar em mãos ou utilizar quaisquer equipamentos eletrônicos durante a prova **resultará em anulação da sua avaliação.**
3. Esta prova é **individual**. Tentativas de consultar colegas, fornecer informações a colegas, consultar material bibliográfico, anotações pessoais etc. **resultará em anulação da sua avaliação.**

### Termo Compromisso

Eu, abaixo assinado, empenho a minha honra em realizar esta avaliação de acordo com as instruções recebidas, de modo estritamente individual, sem consultar ou fornecer informações aos meus colegas, respeitando assim o propósito da avaliação, os meus colegas e professores bem como o Código de Ética da Universidade de São Paulo.

Assinatura: \_\_\_\_\_

1. (a) Mostre que a solução geral da equação da onda  $u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0$  ( $x \in \mathbb{R}$ ,  $t > 0$ ), é

$$u(x, t) = f(x + ct) + g(x - ct)$$

para  $f$  e  $g$  funções arbitrárias.

*Solução.* Considere a mudança de variáveis

$$\xi = x + ct \quad \eta = x - ct.$$

Pela regra da cadeia,

$$\partial_x = \partial_\xi + \partial_\eta \quad \text{e} \quad \partial_t = c\partial_\xi - c\partial_\eta.$$

Assim,

$$\partial_{xx} = \partial_{\xi\xi} + 2\partial_{\xi\eta} + \partial_{\eta\eta} \quad \text{e} \quad \partial_{tt} = c^2\partial_{\xi\xi} - 2c^2\partial_{\xi\eta} + c^2\partial_{\eta\eta}.$$

Portanto

$$0 = u_{tt} - c^2 u_{xx} = (\partial_{tt} - c^2 \partial_{xx})u = -4c^2 \partial_{\xi\eta} u = 0;$$

O que significa que  $u_{\xi\eta} = 0$ , pois  $c \neq 0$ . Integrando em  $\eta$ , temos  $u_\xi(\xi, \eta) = F(\xi)$ . Integrando em relação a  $\xi$ , temos

$$u = f(\xi) + g(\eta),$$

onde  $f' = F$ , ou seja,

$$u(x, t) = f(x + ct) + g(x - ct),$$

- (b) Use o item anterior para obter a fórmula de d'Alembert da solução do problema

$$\begin{cases} u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0 & (x \in \mathbb{R}, t > 0), \\ u(x, 0) = \phi(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x) & (x \in \mathbb{R}). \end{cases}$$

*Solução.* Fazendo  $t = 0$  na identidade

$$u(x, t) = f(x + ct) + g(x - ct), \tag{1}$$

obtemos

$$\phi(x) = f(x) + g(x). \tag{2}$$

Derivando (1) e fazendo  $t = 0$ ,

$$\psi(x) = cf'(x) - cg'(x). \tag{3}$$

Derivando (2) e dividindo (3) por  $c$ , obtemos

$$\phi'(x) = f'(x) + g'(x) \quad \text{e} \quad \frac{1}{c}\psi(x) = f'(x) - g'(x).$$

Assim,

$$f'(x) = \frac{1}{2} \left( \phi'(x) + \frac{\psi(x)}{c} \right) \quad \text{e} \quad g'(x) = \frac{1}{2} \left( \phi'(x) - \frac{\psi(x)}{c} \right)$$

Integrando, obtemos

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{2} \phi(x) + \frac{1}{2c} \int_0^x \psi(s) ds + A \\ g(x) &= \frac{1}{2} \phi(x) - \frac{1}{2c} \int_0^x \psi(s) ds + B \end{aligned}$$

onde  $A, B$  são constantes arbitrárias. Por (2),  $A + B = 0$ . Avaliando  $f$  em  $x + ct$  e  $g$  em  $x - ct$ , obtemos

$$u(x, t) = \frac{1}{2} \phi(x + ct) + \frac{1}{2c} \int_0^{x+ct} \psi(s) ds + \frac{1}{2} \phi(x - ct) - \frac{1}{2c} \int_0^{x-ct} \psi(s) ds,$$

ou seja,

$$u(x, t) = \frac{1}{2} [\phi(x + ct) + \phi(x - ct)] + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} \psi(s) ds$$

(c) Use a integral de energia

$$E(t) = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} (\rho u_t^2 + T u_x^2) dx,$$

onde  $\rho$  e  $T$  são constantes e  $c^2 = T/\rho$ , para mostrar a unicidade de solução do problema de valores iniciais do item (b).

**Solução.** Sejam  $u_1$  e  $u_2$  soluções do problema de valores iniciais do item (b). Assim  $w = u_1 - u_2$  é solução do problema

$$\begin{cases} w_{tt} - c^2 w_{xx} = 0 & (x \in \mathbb{R}, t > 0), \\ w(x, 0) = 0, w_t(x, 0) = 0 & (x \in \mathbb{R}). \end{cases}$$

Como os dados iniciais neste problema são nulos, a energia  $E(0) = 0$ . Pela conservação de energia,  $E(t)$  é uma constante independente de  $t$ , logo  $E(t) = E(0) = 0$ , logo

$$\frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} (\rho w_t^2 + T w_x^2) dx = 0.$$

Como o integrando é contínuo e não negativo,

$$\rho w_t^2 + T w_x^2 = 0, \quad x \in \mathbb{R}, t > 0,$$

Assim,  $w$  é constante. Mas  $w(x, 0) = 0$ , portanto  $w \equiv 0$ , isto é,  $u_1 \equiv u_2$ .

- (d) Mostre a estabilidade, isto é, sejam  $u_1$  e  $u_2$  as respectivas soluções dos problemas do item (b) com respectivas condições iniciais  $\phi_1, \psi_1$  e  $\phi_2, \psi_2$ , mostre que

$$\sup_{x \in \mathbb{R}} |u_1(x, t) - u_2(x, t)| \leq \sup_{x \in \mathbb{R}} |\phi_1(x) - \phi_2(x)| + T \sup_{x \in \mathbb{R}} |\psi_1(x) - \psi_2(x)|,$$

para todo  $t \in [0, T]$

*Solução.* Como a equação é linear, a função  $u_1 - u_2$  é solução do problema é solução do problema

$$\begin{cases} w_{tt} - c^2 w_{xx} = 0 & (x \in \mathbb{R}, t > 0), \\ w(x, 0) = \phi_1(x) - \phi_2(x), w_t(x, 0) = \psi_1(x) - \psi_2(x) & (x \in \mathbb{R}). \end{cases}$$

Pela fórmula de d'Alembert,

$$\begin{aligned} u_1(x, t) - u_2(x, t) &= \frac{1}{2} [(\phi_1(x + ct) - \phi_2(x + ct)) + (\phi_1(x - ct) - \phi_2(x - ct))] \\ &\quad + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} (\psi_1(s) - \psi_2(s)) ds \\ &= \frac{1}{2} [(\phi_1 - \phi_2)(x + ct) + (\phi_1 - \phi_2)(x - ct)] \\ &\quad + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} (\psi_1 - \psi_2)(s) ds \end{aligned}$$

Pela desigualdades triangular,

$$\begin{aligned} |u_1(x, t) - u_2(x, t)| &\leq \frac{1}{2} [ |(\phi_1 - \phi_2)(x + ct)| + |(\phi_1 - \phi_2)(x - ct)| ] \\ &\quad + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} |\psi_1 - \psi_2|(s) ds. \end{aligned}$$

Dado  $T > 0$ , para todo  $t \in [0, T]$ , temos

$$\begin{aligned} \sup_{x \in \mathbb{R}} |u_1(x, t) - u_2(x, t)| &\leq \frac{1}{2} 2 \sup_{x \in \mathbb{R}} |\phi_1(x) - \phi_2(x)| + \frac{1}{2c} \sup_{x \in \mathbb{R}} |\psi_1(x) - \psi_2(x)| \int_{x-ct}^{x+ct} ds \\ &\leq \sup_{x \in \mathbb{R}} |\phi_1(x) - \phi_2(x)| + \frac{1}{2c} \sup_{x \in \mathbb{R}} |\psi_1(x) - \psi_2(x)| (x + ct - (x - ct)) \\ &= \sup_{x \in \mathbb{R}} |\phi_1(x) - \phi_2(x)| + \frac{1}{2c} \sup_{x \in \mathbb{R}} |\psi_1(x) - \psi_2(x)| 2ct \\ &= \sup_{x \in \mathbb{R}} |\phi_1(x) - \phi_2(x)| + \sup_{x \in \mathbb{R}} |\psi_1(x) - \psi_2(x)| t \\ &\leq \sup_{x \in \mathbb{R}} |\phi_1(x) - \phi_2(x)| + \sup_{x \in \mathbb{R}} |\psi_1(x) - \psi_2(x)| T. \end{aligned}$$

2. (a) Enuncie o princípio do máximo para a equação da difusão  $u_t - ku_{xx} = 0$ .

*Solução.* Se  $u \in C^2((0, L) \times (0, T)) \cap C([0, L] \times [0, T])$  satisfaz a equação de difusão

$$u_t = ku_{xx}, \quad 0 < x < L, \quad 0 < t < T,$$

então o valor máximo de  $u(x, t)$  é assumido inicialmente ( $t = 0$ ) ou nas laterais ( $x = 0$  ou  $x = L$ ). O valor mínimo tem a mesma propriedade.

- (b) Prove a unicidade de solução do problema de valores inicial e de fronteira

$$\begin{cases} u_t - ku_{xx} = 0 & (0 < x < L, t > 0), \\ u(0, t) = g(t), u(L, t) = h(t) & (0 \leq x \leq L, t \geq 0), \\ u(x, 0) = \phi(x) & (0 \leq x \leq L). \end{cases}$$

*Solução.* Suponha que  $u_1$  e  $u_2$  são soluções do problema de valores inicial e de fronteira em questão. Então  $v = u_1 - u_2$  é solução do problema

$$\begin{cases} v_t - kv_{xx} = 0 & (0 < x < L, t > 0), \\ v(0, t) = 0, v(L, t) = 0 & (0 \leq x \leq L, t \geq 0), \\ v(x, 0) = 0 & (0 \leq x \leq L). \end{cases}$$

Assim  $v$  é nula inicialmente ( $t = 0$ ) e nas laterais ( $x = 0$  ou  $x = L$ ). Seja  $T > 0$ . Pelo princípio do máximo,  $v(x, t) \leq 0$  no retângulo  $[0, L] \times [0, T]$ . O mesmo para o mínimo mostra que  $v(x, t) \geq 0$  no retângulo  $[0, L] \times [0, T]$ . Portanto,  $v \equiv 0$  no retângulo  $[0, L] \times [0, T]$ . Como  $T > 0$  é arbitrário,  $v \equiv 0$  no conjunto  $[0, L] \times [0, \infty)$ , isto é,  $u_1 \equiv u_2$ .

- (c) Mostre a estabilidade, isto é, sejam  $u_1$  e  $u_2$  as respectivas soluções dos problemas do item (b) com respectivas condições iniciais  $\phi_1(x)$  e  $\phi_2(x)$  contínuas em  $[0, L]$ , mostre que

$$\max_{0 \leq x \leq L} |u_1(x, t) - u_2(x, t)| \leq \max_{0 \leq x \leq L} |\phi_1(x) - \phi_2(x)|,$$

para todo  $t \geq 0$ .

*Solução.* A função  $u_1 - u_2$  é solução do problema

$$\begin{cases} v_t - kv_{xx} = 0 & (0 < x < L, t > 0), \\ v(0, t) = 0, v(L, t) = 0 & (0 \leq x \leq L, t \geq 0), \\ v(x, 0) = \phi_1(x) - \phi_2(x) & (0 \leq x \leq L). \end{cases}$$

Como  $u_1 - u_2$  é zero nas laterais do retângulo  $\{(x, t) \mid 0 \leq x \leq L, t \geq 0\}$  e é igual a  $\phi_1 - \phi_2$  na base do retângulo, o princípio do máximo diz que

$$u_1(x, t) - u_2(x, t) \leq \max_{0 \leq x \leq L} |\phi_1(x) - \phi_2(x)|,$$

enquanto o princípio do mínimo diz que

$$u_1(x, t) - u_2(x, t) \geq \min_{0 \leq x \leq L} (\phi_1(x) - \phi_2(x)) \geq - \max_{0 \leq x \leq L} |\phi_1(x) - \phi_2(x)|$$

portanto,

$$|u_1(x, t) - u_2(x, t)| \leq \max_{0 \leq x \leq L} |\phi_1(x) - \phi_2(x)|$$

e assim

$$\max_{0 \leq x \leq L} |u_1(x, t) - u_2(x, t)| \leq \max_{0 \leq x \leq L} |\phi_1(x) - \phi_2(x)|,$$

para todo  $t \geq 0$ .

3. Considere a difusão dentro de um tubo circular fechado de comprimento  $2L$ . Seja  $x$  o parâmetro de comprimento do arco onde  $-L \leq x \leq L$ . Então a concentração da substância difusora satisfaz

$$\begin{cases} u_t = ku_{xx} & (-L < x < L), \\ u(-L, t) = u(L, t) \text{ e } u_x(-L, t) = u_x(L, t) & (t \geq 0). \end{cases}$$

Estas condições de fronteira são chamadas de condições de fronteira periódicas.

- (a) Mostre que os autovalores são  $\lambda = (n\pi/L)^2$  para  $n = 0, 1, 2, 3, \dots$ .  
(b) Mostre que a concentração é

$$u(x, t) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left( a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right) e^{-n^2\pi^2 kt/L^2}.$$

- (c) Encontre a solução deste problema que satisfaz a condição inicial  $u(x, 0) = 1 + 3 \sin(\pi x/L)$  para  $-L \leq x \leq L$ .

### *Solução.*

Para resolver este problema separamos as variáveis da forma  $u(x, t) = X(x)T(t)$ . Substituindo na equação da difusão obtemos

$$-\frac{T'}{kT} = -\frac{X''}{X} = \lambda \text{ (constante).}$$

Portanto,  $T(t)$  satisfaz a equação  $T'(t) = -\lambda kT(t)$ , cuja solução é  $T(t) = Ae^{-\lambda kt}$ . Além disso,

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0, \quad X(-L) = X(L), \quad X'(-L) = X'(L)$$

Há três possibilidades:

- a) Se  $\lambda = 0$ ,  $X(x) = A + Bx$  e as condições de contorno implicam  $B = 0$  e  $A$  qualquer.  
b) Se  $\lambda = -\beta^2 < 0$ ,  $X(x) = Ae^{\sqrt{-\lambda}x} + Be^{-\sqrt{-\lambda}x}$  e as condições de contorno implicam  $A = B = 0$ .  
c) Se  $\lambda = \beta^2 > 0$ ,  $X(x) = A \sin \beta x + B \cos \beta x$ . Ao impor as condições de contorno, encontramos  $A$  e  $B$  quaisquer e  $\sin \beta L = 0$ , ou seja,  $\beta = n\pi/L$  para  $n = 1, 2, \dots$ .

Assim,

$$\lambda = (n\pi/L)^2, \quad X_n(x) = A_n \cos \frac{n\pi x}{L} + B_n \sin \frac{n\pi x}{L} \quad (n = 0, 1, 2, 3, \dots)$$

Para cada  $n$ , a geral da edo na variável  $t$  é  $T_n(t) = C_n e^{-n^2\pi^2 kt/L^2}$ . Portanto, a solução (concentração) é

$$u(x, t) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left( a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right) e^{-n^2\pi^2 kt/L^2}.$$

Por fim, impondo a condição inicial

$$1 + 3 \sin \frac{\pi x}{L} = u(x, 0) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left( a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right)$$

obtemos

$$a_0 = 2, \quad a_n = 0 (n \geq 1), \quad b_1 = 3, \quad b_n = 0 (n \geq 2),$$

ou seja, a solução é

$$u(x, t) = 1 + 3 \sin \frac{\pi x}{L} e^{-\pi^2 kt/L^2}.$$

4. Mostre que se  $f$  é uma função  $C^1$  em  $[-\pi, \pi]$  que satisfaz as condições de fronteira periódicas (veja Questão 3) e se  $\int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = 0$ , então

$$\int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx \leq \int_{-\pi}^{\pi} |f'(x)|^2 dx.$$

(Dica: Use a identidade de Parseval, lembrando que para a série de Fourier completa, a identidade de Parseval se escreve como

$$\frac{1}{2}A_0^2 + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n^2 + B_n^2) = \frac{1}{L} \int_{-L}^L |f(x)|^2 dx,$$

onde  $A_0, A_n, B_n$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) são os coeficientes de Fourier de  $f$ .)

*Solução.* Denotando  $A_0, A_n, B_n$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) os coeficientes de Fourier de  $f$ , a identidade de Parseval implica

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx = \frac{1}{2}A_0^2 + \sum_{n=1}^{\infty} (A_n^2 + B_n^2) = \sum_{n=1}^{\infty} (A_n^2 + B_n^2), \quad (4)$$

pois, por hipótese,  $A_0 = \frac{2}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = 0$ . Por outro lado, pela integração por partes,

$$\begin{aligned} A_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx dx = \frac{1}{\pi} \left( f(x) \frac{\sin nx}{n} \Big|_{-\pi}^{\pi} - \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \frac{\sin nx}{n} dx \right) \\ &= -\frac{1}{n\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \sin nx dx = -\frac{1}{n} B'_n, \end{aligned}$$

onde  $B'_n$  é o coeficiente de Fourier de senos de  $f'$ . De modo análogo, usando que  $f(-\pi) = f(\pi)$  e que a função cosseno é par, obtemos

$$\begin{aligned} B_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx dx = \frac{1}{\pi} \left( -f(x) \frac{\cos nx}{n} \Big|_{-\pi}^{\pi} + \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \frac{\cos nx}{n} dx \right) \\ &= \frac{1}{\pi} \left( \frac{1}{n} [-f(\pi) \cos n\pi + f(-\pi) \cos(-n\pi)] - \frac{1}{n} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \cos nx dx \right) \\ &= \frac{1}{n\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \cos nx dx = \frac{1}{n} A'_n, \end{aligned}$$

onde  $A'_n$  é o coeficiente de Fourier de cossenos de  $f'$ . Substituindo  $A_n = -\frac{1}{n} B'_n$  e  $B_n = \frac{1}{n} A'_n$  na equação (4) e usando a identidade de Parseval da  $f'$ , temos

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx &= \sum_{n=1}^{\infty} (A_n^2 + B_n^2) \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} [(A'_n)^2 + (B'_n)^2] \\ &\leq \sum_{n=1}^{\infty} [(A'_n)^2 + (B'_n)^2] \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f'(x)|^2 dx. \end{aligned}$$

Portanto

$$\int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx \leq \int_{-\pi}^{\pi} |f'(x)|^2 dx.$$