

Segunda Prova de Física Matemática I – Soluções
(Equações a Derivadas Parciais e Transformada de Fourier)
IFUSP - 21 Maio 2016

Exercício 1 (Valor 3.5) *Considere o PVIF*

$$u_t - u_{xx} + \alpha^2 u = \gamma e^{-t}, \quad (1)$$

em $R = \{t > 0, 0 < x < \pi\}$, com

$$u(t, 0) = 0 \quad \text{e} \quad u(t, \pi) = \beta, \quad t > 0 \quad (2)$$

e

$$u(0, x) = 0, \quad 0 \leq x < \pi, \quad (3)$$

sendo α , β e γ números reais.

(a) *Seja $U = U(x)$ a solução independente do tempo das equações (1) e (2) em $t \rightarrow \infty$:*

$$\begin{aligned} -U'' + \alpha^2 U &= 0, & 0 < x < \pi \\ U(0) &= 0 \\ U(\pi) &= \beta \end{aligned} \quad (4)$$

cuja solução, ao impor os valores de fronteira à solução geral,

$$\begin{aligned} U(x) &= A \cosh \alpha x + B \sinh \alpha x \\ U(0) &= A = 0 \\ U(\pi) &= B \sinh \alpha \pi = \beta \end{aligned}$$

é

$$U(x) = \frac{\beta \sinh \alpha x}{\sinh \alpha \pi}. \quad (5)$$

(b) *O primeiro passo para resolução do PVFI é transformá-lo em outro PVIF com a condição de contorno homogênea. Escrevemos*

$$u(t, x) = U(x) + w(t, x) \quad (6)$$

onde $U(x)$ é a solução de equilíbrio ($\equiv$ independente do tempo das equações (1) e (2) em $t \rightarrow \infty$). Substituindo (4) e (6) em (1), (2) e (3), resulta da linearidade das equações o seguinte PVIF para w

$$w_t - w_{xx} + \beta w = \gamma e^{-t}, \quad (7)$$

em $R = \{t > 0, 0 < x < \pi\}$, com

$$w(t, 0) = w(t, \pi) = 0, \quad t > 0 \quad (8)$$

e

$$w(0, x) = -\frac{\beta \sinh \alpha x}{\sinh \alpha \pi}, \quad 0 \leq x < \pi. \quad (9)$$

Note para equação (7) que

$$u_t - u_{xx} + \alpha^2 u = -U'' + \alpha^2 U + w_t - w_{xx} + \alpha^2 w = w_t - w_{xx} + \alpha^2 w = \gamma e^{-t}$$

e as demais equações seguem analogamente.

(c) O PVIF (7), (8) e (9) pode ser resolvido pelo método da variação dos parâmetros. Substituindo

$$w(t, x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n(t) \sin nx \quad (10)$$

$$\gamma = \sum_{n=1}^{\infty} g_n \sin nx$$

$$-\frac{\beta \sinh \alpha x}{\sinh \alpha \pi} = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx$$

em (7), (8) e (9), resulta uma equação diferencial ordinária de primeira ordem para os c_n 's:

$$c'_n + (n^2 + \alpha^2)c_n = g_n e^{-t}, \quad t > 0$$

$$c_n(0) = b_n$$

cuja solução é dada por

$$\begin{aligned} c_n(t) &= b_n e^{-(n^2 + \alpha^2)t} + g_n e^{-(n^2 + \alpha^2)t} \int_0^t e^{(n^2 + \alpha^2)s} e^{-s} ds \\ &= b_n e^{-(n^2 + \alpha^2)t} + \frac{g_n}{n^2 + \alpha^2 - 1} \left(e^{-t} - e^{-(n^2 + \alpha^2)t} \right) \end{aligned} \quad (11)$$

Os b_n 's e g_n 's são coeficientes de Fourier (não era solicitado na prova o seu cálculo) da função $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ e $g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, 2π -periódica ímpar tal que $f(x) = -\beta \sinh \alpha x / \sinh \alpha \pi$ e $g(x) = \gamma$ em $(0, \pi)$:

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{-2\beta}{\pi \sinh \alpha \pi} \int_0^\pi \sinh \alpha x \sin nx \, dx \\ &= \frac{\beta}{i\pi \sinh \alpha \pi} \int_0^\pi (\cos(n + i\alpha)x - \cos(n - i\alpha)x) \, dx \\ &= \frac{\beta}{i\pi \sinh \alpha \pi} \left(\frac{1}{n + i\alpha} \sin(n + i\alpha)\pi - \frac{1}{n - i\alpha} \sin(n - i\alpha)\pi \right) \\ &= \frac{\beta}{i\pi \sinh \alpha \pi} \left(\frac{1}{n + i\alpha} + \frac{1}{n - i\alpha} \right) i \sinh \alpha \pi \cos n\pi \\ &= \frac{2\beta}{\pi} \frac{n}{n^2 + \alpha^2} \cos n\pi, \end{aligned} \quad (12)$$

com o uso das relações

$$\sinh \alpha x \sin nx = \frac{1}{2i} (-\cos(n + i\alpha)x + \cos(n - i\alpha)x) ,$$

na segunda igualdade, $\sin n\pi = 0$ e $\sin i\alpha\pi = i \sinh \alpha\pi$ na terceira e quarta igualdade, e

$$\begin{aligned} g_n &= \frac{2\gamma}{\pi} \int_0^\pi \sin nx \, dx \\ &= \frac{2\gamma}{\pi n} (1 - \cos n\pi) . \end{aligned} \quad (13)$$

Substituindo (5), (10) e (11) (com b_n e g_n dados por (12) e (13)) em (6), concluímos

$$u(t, x) = \frac{\sinh \alpha x}{\sinh \alpha \pi} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\left(b_n - \frac{g_n}{n^2 + \alpha^2 - 1} \right) e^{-(n^2 + \alpha^2)t} + \frac{g_n}{n^2 + \alpha^2 - 1} e^{-t} \right] \sin nx . \quad (14)$$

Exercício 2 (Valor 3.0) Considere o problema de Cauchy (PVI)F)

$$\frac{1}{v^2} u_{tt} - u_{xx} = 0, \quad t > 0, \, x > 0, \quad (15)$$

com $u(t, 0) = 0$, $t > 0$, e

$$u(0, x) = \sin x \quad \text{e} \quad u_t(0, x) = e^{-x}, \quad x > 0 . \quad (16)$$

(a) A solução geral de (15) é $u(t, x) = F(x + vt) + G(x - vt)$, onde $F(x)$ e $G(x)$ são funções arbitrárias determinadas pelos dados iniciais e de fronteira.

Para $x - vt \geq 0$, temos

$$\begin{aligned} u(0, x) &= F(x) + G(x) = \sin x \\ u_t(0, x) &= v(F(x) - G(x))' = e^{-x} . \end{aligned} \quad (17)$$

Integrando a segunda equação

$$F(x) - G(x) = \frac{-1}{v} e^{-x} + 2C$$

onde C é uma constante de integração. Resolvendo para $F(x)$ e $G(x)$, temos

$$\begin{aligned} F(x) &= \frac{1}{2} \left(\sin x - \frac{e^{-x}}{v} \right) + C \\ G(x) &= \frac{1}{2} \left(\sin x + \frac{e^{-x}}{v} \right) - C \end{aligned} \quad (18)$$

resultando

$$\begin{aligned} u(t, x) &= \frac{1}{2} (\sin(x + vt) + \sin(x - vt)) + \frac{1}{2v} (e^{-x+vt} - e^{-x-vt}) \\ &= \sin x \cos vt + \frac{e^{-x}}{v} \sinh vt . \end{aligned} \quad (19)$$

Para $x - vt < 0$, usamos a condição de fronteira

$$u(t, 0) = F(vt) + G(-vt) = 0$$

que implica, devido a (18),

$$G(-y) = -F(y) = \frac{1}{2} \left(\frac{e^{-y}}{v} - \sin y \right) - C$$

para $y > 0$, de onde se conclui, juntamente com a solução geral e (18),

$$\begin{aligned} u(t, x) &= F(x + vt) + G(-(vt - x)) \\ &= \frac{1}{2} (\sin(x + vt) - \sin(vt - x)) + \frac{1}{2v} (e^{-vt+x} - e^{-x-vt}) \\ &= \sin x \cos vt + \frac{e^{-vt}}{v} \sinh x. \end{aligned} \quad (20)$$

(b) Quanto a paridade das soluções (19) e (20) com respeito a variável x , a primeira não tem paridade a segunda é ímpar pois é uma combinação linear de duas funções ímpares, $\sin x$ e $\sinh x$.

Alternativamente, podemos escrever o PVIF original em $\mathbb{R}_+$ como um PVI em $\mathbb{R}$ estendendo os dados iniciais (16) como funções ímpares (método das imagens): $\tilde{f}(x) = \sin x$ e

$$\tilde{g}(x) = \frac{x}{|x|} e^{-|x|} = \begin{cases} e^{-x} & \text{se } x > 0 \\ -e^x & \text{se } x < 0 \end{cases}$$

A solução deste problema é dada pela fórmula de D'Alembert usual, bastando substituir na primeira equação em (19) as funções exponenciais pelas exponenciais de menos o módulo do argumento. Note, para isso, que $(-e^{-|x|})' = (x/|x|) e^{-|x|}$ e a equação (17) ao ser integrada, seguida da resolução para F e G , resulta

$$u(t, x) = \sin x \cos vt + \frac{1}{2v} (e^{-|x-vt|} - e^{-|x+vt|}) \quad (21)$$

para todo $t \geq 0$ e $x \in \mathbb{R}$, reproduzindo o resultado anterior quando restrito a $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}_+$. Observe que não é possível tomar $x \leq 0$ e $t > 0$ na solução anterior (19) sem violar a condição $x - vt > 0$. A expressão (21) é ímpar por construção.

Exercício 3 (Valor 3.5) Corda percutida por martelo convexo: Considere o seguinte PVIF:

$$\frac{1}{v^2} u_{tt} - u_{xx} = 0, \quad (22)$$

em $R = \{t > 0, 0 < x < \pi\}$, com condição de fronteira

$$u(t, 0) = u(t, \pi) = 0, \quad (23)$$

para $t > 0$, e iniciais $u(0, x) = f(x) = 0, 0 \leq x \leq \pi$ e

$$u_t(0, x) = g(x) = \begin{cases} A \cos \frac{\pi}{2\delta}(x - a) & \text{se } |x - a| \leq \delta \\ 0 & \text{se } 0 \leq x < a - \delta \text{ e } a + \delta < x \leq \pi \end{cases}, \quad (24)$$

onde a e δ são reais positivos tais que $\delta < a < \pi - \delta$. Pelo método de Fourier de separação de variáveis a solução do PIVF, dado pelas equações (22), (23) e (24), tem a forma

$$u(t, x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n(t) \sin nx \quad (25)$$

com

$$c_n(t) = b_n \cos nvt + d_n \sin nvt \quad (26)$$

onde

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin nx \, dx = 0, \quad (27)$$

$$\begin{aligned} nvd_n &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} g(x) \sin nx \, dx \\ &= \frac{2A}{\pi} \int_{a-\delta}^{a+\delta} \cos \frac{\pi}{2\delta} (x - a) \sin nx \, dx, \quad n = 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (28)$$

são, respectivamente, os coeficientes de Fourier das funções $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ e $g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, 2π -periódicas, ímpares e tais que em $[0, \pi]$, $f(x)$ é identicamente nula e $g(x)$ é dada por (24). Fazendo a mudança de variável $y = x - a$ em (28) para centrar a integral em $x = a$, juntamente com

$$\cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} (\cos (\alpha + \beta) + \cos (\alpha - \beta)) ,$$

obtemos

$$\begin{aligned} nvd_n &= \frac{2A}{\pi} \int_{-\delta}^{\delta} \cos \frac{\pi}{2\delta} y \sin n(y + a) \, dy \\ &= \frac{2A}{\pi} \int_{-\delta}^{\delta} \cos \frac{\pi}{2\delta} y (\sin ny \cos na + \cos ny \sin na) \, dy \\ &= \frac{4A}{\pi} \sin na \int_0^{\delta} \cos \frac{\pi}{2\delta} y \cos ny \, dy \\ &= \frac{2A}{\pi} \sin na \int_0^{\delta} \left(\cos \left(\frac{\pi}{2\delta} + n \right) y + \cos \left(\frac{\pi}{2\delta} - n \right) y \right) \, dy \end{aligned}$$

com a integral $\int_{-\delta}^{\delta} \cos \frac{\pi}{2\delta} y \sin ny \, dx$ na segunda igualdade sendo nula pela paridade do integrando. Integrando a expressão resultante, tendo em vista que

$$\sin (\pi/2 \pm n\delta) = \cos n\delta ,$$

obtemos na sequência

$$\begin{aligned}
nvd_n &= \frac{2A}{\pi} \sin na \left(\frac{1}{\pi/2\delta + n} \sin(\pi/2 + n\delta) + \frac{1}{\pi/2\delta - n} \sin(\pi/2 - n\delta) \right) \\
&= \frac{2A}{\pi} \sin na \left(\frac{1}{\pi/2\delta + n} + \frac{1}{\pi/2\delta - n} \right) \cos n\delta \\
&= \frac{2A}{\pi} \frac{\pi/\delta}{\pi^2/(2\delta)^2 - n^2} \sin na \cos n\delta \\
&= \frac{8\delta A}{\pi^2 - 4\delta^2 n^2} \sin na \cos n\delta
\end{aligned}$$

de onde se conclui, juntamente com (25), (26) e (27), o resultado desejado:

$$u(t, x) = \frac{8\delta A}{v} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\pi^2 - 4\delta^2 n^2} \frac{\sin na \cos n\delta}{n} \sin nx \sin nvt.$$