

Primeira Prova de Física Matemática I – Soluções

(Equações a Derivadas Parciais e Séries de Fourier)

IFUSP - 8 de Outubro de 2018

Exercício 1 (Valor 5.0) (i) Seja $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, a função 2π -periódica tal que

$$f(x) = \begin{cases} 1 & \text{se } 0 \leq x < \pi \\ -1 & \text{se } -\pi \leq x < 0 \end{cases}$$

(isto é, $f(x)$ coincide com a função sinal de x : $\theta(x) = +1$ se $x \geq 0$ e $\theta(x) = -1$ se $x < 0$, em $(-\pi, \pi]$). A série de Fourier Sf de f é

$$Sf(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx$$

onde

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \sin nx \, dx \\ &= \frac{-2}{\pi n} \cos nx \Big|_0^\pi \\ &= \frac{2}{\pi n} (1 - \cos n\pi) . \end{aligned}$$

Portanto,

$$Sf(x) = \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 - (-1)^n}{n} \sin nx \quad (1)$$

ou

$$Sf(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{2k-1} \sin((2k-1)x) .$$

(ii) A série de Fourier

$$SF(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos nx \quad (2)$$

da função $F : \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}$, 2π -periódica par e tal que

$$\begin{aligned} F(x) &= \int_0^x f(y) \, dy \\ &= \int_0^x \theta(y) \, dy = |x| , \quad -\pi < x \leq \pi \end{aligned} \quad (3)$$

é dada pela integração de (1) termo-a-termo

$$SF(x) = \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 - (-1)^n}{n^2} (1 - \cos nx) . \quad (4)$$

Logo, comparando (2) e (4) juntamente com (3), temos

$$A_n = \frac{-b_n}{n} = \frac{-2}{\pi n^2} (1 - (-1)^n) , \quad (5)$$

para $n \geq 1$ e, por definição,

$$A_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x dx = \pi . \quad (6)$$

De onde se conclui que

$$|x| = \frac{\pi}{2} - \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 - (-1)^n}{n^2} \cos nx , \quad -\pi < x \leq \pi , \quad (7)$$

ou equivalentemente,

$$|x| = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^2} \cos(2k-1)x , \quad -\pi < x \leq \pi ,$$

(iii) Pelo Teorema sobre a integração de séries de Fourier (veja pág. 33 de “Análise de Fourier e EDPs”, por Djairo G. de Figueiredo), a série de Fourier $SF(x)$ de $F(x)$ é dada pela integração de (1) termo-a-termo. Como $f(x)$ é seccionalmente contínua e como $F'(x) = f(x)$ nos pontos de continuidade de f , pelo teorema fundamental do cálculo, a função $F(x) = \int_0^x f(y) dy$ é contínua, seccionalmente diferenciável e estas condições são suficientes para concluir a igualdade entre a série e a função, ponto a ponto,

$$F(x) = SF(x) , \quad \forall x \in \mathbb{R} ,$$

pelo Teorema de Fourier.

Alternativamente, notamos que a série de Fourier $SF(x)$ dada por (7) pode ser majorada pela série numérica $\sum_{n=0}^{\infty} M_n$, $M_n = 4/(\pi n^2)$ para $n \geq 1$, que é somável. Pelo teste M de Weierstrass, a série trigonométrica $SF(x)$, de funções contínuas, é uniformemente convergente em cada intervalo fechado e limitado de \mathbb{R} . Pelo teorema de unicidade dos coeficientes de Fourier, existe uma única função contínua na reta, 2π -periódica, cujos coeficientes são dados por (5) para $n \geq 1$ e (6) e esta função deve ser necessariamente igual a $F(x) = \min_{n \in \mathbb{Z}} |x - 2\pi n|$.

(iv) Concluímos a partir da identidade de Parseval

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F(x)^2 dx = \frac{A_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n^2 ,$$

de

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F(x)^2 dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 dx = \frac{2}{3} \pi^2 ,$$

devido a (3), e de

$$\frac{A_0^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n^2 = \frac{\pi^2}{2} + \frac{16}{\pi^2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^4} ,$$

devido a (6) e (5), a relação almejada:

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^4} = \frac{\pi^4}{16} \left(\frac{2}{3} - \frac{1}{2} \right) = \frac{\pi^4}{96} .$$

(v) Integrando mais uma vez a série (7), termo-a-termo, obtemos que a função 2π -periódica e continuamente diferenciável

$$G(x) = \int_0^x \left(\frac{\pi}{2} - F(y) \right) dy \quad (8)$$

é ímpar, tal que

$$\begin{aligned} G(x) &= \int_0^x \left(\frac{\pi}{2} - y \right) dy \\ &= \frac{x}{2}(\pi - x), \quad 0 < x \leq \pi \end{aligned}$$

e sua série de Fourier

$$SG(x) = \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 - (-1)^n}{n^3} \sin nx$$

satisfaz

$$\frac{x}{2}(\pi - x) = \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^3} \sin((2k-1)x), \quad 0 < x \leq \pi .$$

Claramente, a função $SG(x)$ converge para a função $G(x)$ para todo $x \in \mathbb{R}$, sendo por isso uma função periódica de período 2π . Note que o integrando $\pi/2 - F(y)$ de $G(x)$ em (8) subtrai o termo constante $A_0/2$ da série de Fourier SF de F , equação (2) juntamente com (6).

Exercício 2 (Valor 5.0) Considere o seguinte problema de valores inicial e de fronteira (PVIF):

$$u_t - u_{xx} = \alpha^2 \sin \alpha x , \quad \alpha = \frac{\pi}{2} \quad (9)$$

em $R = \{(t, x) : t > 0, 0 < x < 1\}$, com

$$u(t, 0) = 0 \quad e \quad u(t, 1) = 1 , \quad t > 0 \quad (10)$$

e

$$u(0, x) = 0 . \quad (11)$$

(i) Vamos calcular a solução de (9) e (10), independente do tempo. Seja $U = U(x)$ a solução das seguintes equações

$$-U'' = \alpha^2 \sin \alpha x , \quad (12)$$

e

$$U(0) = 0 \quad e \quad U(1) = 1 . \quad (13)$$

A solução geral de (12) é da forma

$$U(x) = U^{\text{part}}(x) + U^{\text{hom}}(x)$$

onde $U^{\text{part}}(x)$ é uma solução particular de (12): $U^{\text{part}}(x) = \sin \alpha x$, por exemplo; $U^{\text{hom}}(x)$ é a solução geral da equação homogênea $-U'' = 0$:¹

$$U(x) = \sin \alpha x + a + bx .$$

¹Alternativamente, obtemos a solução geral $U(x)$ por integração de (12): $U'(x) = \int -\alpha^2 \sin \alpha x dx = \alpha \cos \alpha x + b$ e $U(x) = \int (\alpha \cos \alpha x + b) dx = \sin \alpha x + bx + a$, onde a e b são constantes de integração arbitrárias.

Com $\alpha = \pi/2$, determinamos a e b pelas condições (13):

$$U(0) = a = 0$$

$$U(1) = \sin \pi/2 + b = 1 + b = 1$$

cuja solução é $a = b = 0$, resultando na solução de equilíbrio

$$U(x) = \sin \pi x/2 .$$

(ii) Escrevemos

$$u(t, x) = U(x) + w(t, x) . \quad (14)$$

Substituindo (14) no PVIF original (eqs. (9), (10) e (11)), obtemos um PVIF para a função w :

$$w_t - w_{xx} = 0 , \quad (15)$$

em $R = \{(t, x) : t > 0, 0 < x < 1\}$, com condição de fronteira homogênea

$$w(t, 0) = w(t, 1) = 0 , \quad t > 0 \quad (16)$$

e inicial

$$w(0, x) = -U(x) = -\sin \pi x/2 . \quad (17)$$

(iii) Aplicando o método de Fourier, as soluções de (15) e (16) da forma

$$w(t, x) = T(t)X(x)$$

reduzem o PVIF para w em um par de equações diferenciais ordinárias

$$T' + \lambda^2 T = 0$$

$$X'' + \lambda^2 X = 0 , \quad X(0) = X(1) = 0$$

cuja solução geral (na variável temporal)

$$T = C e^{-\lambda^2 t}$$

e (na variável espacial)

$$X(x) = A \cos \lambda x + B \sin \lambda x ,$$

juntamente com

$$X(0) = A = 0$$

$$X(1) = B \sin \lambda = 0$$

resulta em uma coleção de autovalores e autofunções correspondentes

$$\lambda_n = n\pi$$

$$X_n = \sin n\pi x , \quad n \in \mathbb{N} .$$

Segundo o princípio de superposição, a solução do problema é dada por uma combinação linear de soluções $w_n(t, x) = \exp(-n^2\pi^2 t) \sin n\pi x$, $n \in \mathbb{N}$, de (15) e (16):

$$w(t, x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x . \quad (18)$$

(iv) Os coeficientes b_n 's são determinados pela condição inicial (17):

$$w(t, x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin n\pi x = f(x)$$

com $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, a função 2-periódica, ímpar e tal que $f(x) = -\sin \pi x/2$ para $0 \leq x < \pi$,

$$\begin{aligned} b_n &= -2 \int_0^1 \sin \pi x/2 \sin n\pi x \, dx \\ &= - \int_0^1 (\cos(n-1/2)\pi x - \cos(n+1/2)\pi x) \, dx \\ &= - \left(\frac{1}{(n-1/2)\pi} \sin(n-1/2)\pi x - \frac{1}{(n+1/2)\pi} \sin(n+1/2)\pi x \right) \Big|_0^1 \\ &= \frac{-1}{(n^2 - 1/4)\pi} ((n+1/2)\sin(n-1/2)\pi - (n-1/2)\sin(n+1/2)\pi) \\ &= \frac{-2n}{(n^2 - 1/4)\pi} \sin(n-1/2)\pi , \end{aligned} \quad (19)$$

resultando

$$b_n = \frac{-8n \sin(n-1/2)\pi}{(4n^2 - 1)\pi} . \quad (20)$$

Substituindo (18) e (20) em (14), concluímos

$$u(t, x) = \cos \pi x/2 - \frac{8}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n \sin(n-1/2)\pi}{4n^2 - 1} e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x . \quad (21)$$

(v) A temperatura de equilíbrio é atingida se $w(x)$ é o transiente da solução (21) do PVIF:

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow \infty} (u(t, x) - U(x)) &= \lim_{t \rightarrow \infty} w(t, x) \\ &= -\frac{8}{\pi} \lim_{t \rightarrow \infty} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n \sin(n-1/2)\pi}{4n^2 - 1} e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x \\ &= -\frac{8}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n \sin(n-1/2)\pi}{4n^2 - 1} \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-n^2\pi^2 t} \sin n\pi x = 0 \end{aligned}$$

devido a convergência uniforme da série em (t, x) , para $t > 0$, passamos o limite $t \rightarrow \infty$ para dentro do somatório.