

Exame Final – Métodos Matemáticos II – MS650
11 de dezembro de 2023

- Esta prova tem 5 questões, cada uma valendo 2.5 pontos. A nota máxima é 10.
- Certifique-se de ter se identificado em todas as folhas que usar. A prova pode ser feita a lápis e fora de ordem, mas procure que suas soluções sejam legíveis. Não é necessário repetir o enunciado, mas identifique claramente que questão está resolvendo. **Não entregue** seus rascunhos. Não é necessário devolver esta folha de questões.
- A resolução comentada será enviada por e-mail logo após o final da prova. As notas serão divulgadas, o mais rápido possível, no site do curso: <http://vigo.ime.unicamp.br/ms650>

Boa prova, boas férias, feliz Natal e Ano Novo!



1. (2.5 Pontos) Determine a transformada inversa de Laplace da função zeta de Riemann

$$\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^s}, \quad \Re s > 1.$$

(Dica: explore a transformada de Laplace da função delta de Dirac.)

Solução. A dica nos diz para considerar

$$\mathcal{L}[\delta(x-a)] = \int_0^{\infty} \delta(x-a)e^{-sx} dx = e^{-as}.$$

Note que para $a = \log n$, teremos $\mathcal{L}[\delta(x - \log n)] = e^{-s \log n} = n^{-s}$, que implica em

$$\sum_{n=1}^{\infty} \mathcal{L}[\delta(x - \log n)] = \zeta(s)$$

e finalmente em

$$\mathcal{L}^{-1}[\zeta(s)] = \sum_{n=1}^{\infty} \delta(x - \log n).$$

2. (2.5 Pontos) Encontre a solução da equação integral

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{y(u)du}{(x-u)^2 + a^2} = \frac{1}{x^2 + b^2},$$

com $b > a > 0$. (Dica: explore a transformada de Fourier.)

Solução. Esse é problema 13 do capítulo 3 do livro, que foi resolvido em aula. O lado esquerdo pode ser escrito como o seguinte produto de convolução

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{y(u)du}{(x-u)^2 + a^2} = \sqrt{2\pi} \left(y(u) * \frac{1}{u^2 + a^2} \right) (x)$$

Calculando-se a transformada de Fourier de ambos os lados da equação integral

$$\sqrt{2\pi} \mathcal{F}[y(x)] \mathcal{F} \left[\frac{1}{x^2 + a^2} \right] = \mathcal{F} \left[\frac{1}{x^2 + b^2} \right].$$

Do exemplo 3.2 do livro, temos

$$\mathcal{F}\left[\frac{1}{x^2+a^2}\right] = \sqrt{\frac{\pi}{2}} \frac{e^{-a|k|}}{a},$$

o que nos dá

$$\mathcal{F}[y(x)] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{a}{b} e^{-(b-a)|k|}.$$

O mesmo exemplo 3.2 nos permite escrever

$$y(x) = \frac{1}{\pi} \frac{a(b-a)}{b} \mathcal{F}^{-1}\left[\sqrt{\frac{\pi}{2}} \frac{e^{-(b-a)|k|}}{b-a}\right] = \frac{a(b-a)}{b\pi(x^2+(b-a)^2)}$$

3. Considere a função piso $[x]$, a parte inteira de $x \in \mathbb{R}$ não negativo. Determine:

(a) (1 Ponto) sua transformada de Laplace $\mathcal{L}[[x]]$;

Solução. Há várias maneiras de se calcular essa transformada de Laplace. Começemos com a mais direta, via definição:

$$\mathcal{L}[[x]] = \int_0^\infty [x]e^{-sx} dx = \sum_{n=1}^\infty n \int_n^{n+1} e^{-sx} dx = \frac{1}{s} \sum_{n=1}^\infty n (e^{-sn} - e^{-s(n+1)}).$$

Esse somatório é telescópico, vejamos

$$\sum_{n=1}^\infty n (e^{-sn} - e^{-s(n+1)}) = \sum_{n=0}^\infty (n+1)e^{-s(n+1)} - \sum_{n=1}^\infty ne^{-s(n+1)} = e^{-s} + \sum_{n=1}^\infty e^{-s(n+1)} = \frac{e^{-s}}{1-e^{-s}},$$

de onde segue o resultado final

$$\mathcal{L}[[x]] = \frac{e^{-s}}{s(1-e^{-s})}.$$

Uma maneira mais fácil e direta é explorando a linearidade da transformada de Laplace e a propriedade de deslocamento (P2 do livro), que pode ser facilmente deduzida. A ideia é explorar a identidade

$$[x+1] = [x] + \theta(x),$$

sendo $\theta(x)$ a função de Heaviside, cuja transformada é trivial $\mathcal{L}[\theta(x)] = \frac{1}{s}$. Calculando-se a transformada de ambos os lados da expressão acima, ficamos com

$$\mathcal{L}[[x+1]] = e^s \mathcal{L}[[x]] = \mathcal{L}[[x]] + \mathcal{L}[\theta(x)] = \mathcal{L}[[x]] + \frac{1}{s},$$

de onde o resultado segue diretamente.

(b) (1.5 Pontos) a transformada de Laplace de sua derivada distribucional, $\mathcal{L}\left[\frac{d}{dx}[x]\right]$.

Solução. A derivada distribucional da função piso está calculada na solução de P1. Como estamos interessados apenas nos valores não negativos de x , temos

$$\frac{d}{dx}[x] = \sum_{k=1}^\infty \delta(x-k),$$

de onde temos

$$\mathcal{L}\left[\frac{d}{dx}[x]\right] = \sum_{k=1}^\infty \mathcal{L}[\delta(x-k)] = \sum_{k=1}^\infty e^{-ks} = \frac{e^{-s}}{1-e^{-s}},$$

que é consistente com a propriedade da derivada usual (P8 do livro) das TL.

4. Considere a equação de Poisson $\nabla^2\phi(x, y) = \rho(x, y)$ no domínio correspondente ao disco unitário $\mathcal{D} = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 | x^2 + y^2 \leq 1\}$. Sabe-se que a equação admite como solução $\phi = \phi_1 = e^{x^2-y^2}$.

- (a) (1.5 Pontos) Nas coordenadas polares (r, θ) adaptadas ao disco \mathcal{D} , determine a função ρ e escreva a solução geral da equação.

Solução. Em coordenadas polares, $x^2 - y^2 = r^2(\cos^2 \theta - \sin^2 \theta) = r^2 \cos 2\theta$, e portanto $\phi_1 = e^{r^2 \cos 2\theta}$. Como ϕ_1 é uma solução do problema, teremos

$$\frac{1}{r} \partial_r r \partial_r \phi_1 + \frac{1}{r^2} \partial_\theta^2 \phi_1 = \rho.$$

Essa conta é mais fácil de ser feita em coordenadas cartesianas

$$\partial_x^2 \phi_1 + \partial_y^2 \phi_1 = 4(x^2 + y^2) e^{x^2 - y^2},$$

de onde temos finalmente

$$\rho = 4r^2 e^{r^2 \cos 2\theta}.$$

A solução geral será ϕ_1 mais a solução da homogênea, que após a separação de variáveis $\phi = R(r)\Theta(\theta)$ pode ser escrita como

$$\frac{r}{R} \partial_r r \partial_r R = -\frac{\Theta''}{\Theta} = m^2.$$

A solução para Θ será $\Theta_m = A \sin m\theta + B \cos m\theta$, com m inteiro. A equação para R será

$$r^2 R'' + r R' - m^2 R = 0,$$

que é uma equação homogênea de Euler com solução $R = Cr^m + Dr^{-m}$. A condição de suavidade na origem nos dá $D = 0$. Ficamos com a seguinte solução geral para o problema

$$\phi = \phi_1 + \sum_{m=0}^{\infty} r^m (A_m \sin m\theta + B_m \cos m\theta).$$

- (b) (1 Ponto) Determine as condições de contorno que dão origem à solução $\phi = \phi_1$.

Solução. A solução $\phi = \phi_1$ tem $A_m = B_m = 0$, que corresponde a exigir que $\phi(1, \theta) = e^{\cos 2\theta}$.

(Laplaciano em coordenadas polares: $\nabla^2 = \frac{1}{r} \partial_r r \partial_r + \frac{1}{r^2} \partial_\theta^2$)

5. (2.5 Pontos) Escreva a solução geral da equação $u_{tt} - u_{xx} = \sin xt$, com $x \in \mathbb{R}$.

(Dica: procure soluções particulares com termos do tipo $u_1(x-t)u_2(x+t)$ e explore a primeira forma canônica para equações hiperbólicas.)

Solução. A solução geral é do tipo $u(x, t) = f(x-t) + g(x+t) + h(x, t)$. Obviamente, o ponto da questão é a determinação da solução particular. Vamos usar a dica. Introduzindo-se as novas variáveis $x-t = \xi$ e $x+t = \nu$, a equação fica

$$\partial_\xi \partial_\nu u(\xi, \nu) = \frac{1}{4} \sin \frac{1}{4} (\xi^2 - \nu^2) = \frac{1}{4} \left(\sin \frac{\xi^2}{4} \cos \frac{\nu^2}{4} - \cos \frac{\xi^2}{4} \sin \frac{\nu^2}{4} \right).$$

Ainda da dica, vamos considerar uma solução particular da forma

$$h(\xi, \nu) = u_1(\xi)u_2(\nu) - u_3(\xi)u_4(\nu).$$

Da equação, teremos

$$\partial_\xi \partial_\nu h = u_1'(\xi)u_2'(\nu) - u_3'(\xi)u_4'(\nu) = \frac{1}{4} \left(\sin \frac{\xi^2}{4} \cos \frac{\nu^2}{4} - \cos \frac{\xi^2}{4} \sin \frac{\nu^2}{4} \right)$$

o que nos permite imediatamente identificar

$$u'_1 = \frac{1}{2} \sin \frac{\xi^2}{4}, \quad u'_2 = \frac{1}{2} \cos \frac{\nu^2}{4}, \quad u'_3 = \frac{1}{2} \cos \frac{\xi^2}{4}, \quad u'_4 = \frac{1}{2} \sin \frac{\nu^2}{4},$$

de onde temos a solução final

$$h(x, t) = \frac{1}{4} \left(\int_0^{x-t} \sin \frac{s^2}{4} ds \right) \left(\int_0^{x+t} \cos \frac{s^2}{4} ds \right) - \frac{1}{4} \left(\int_0^{x-t} \cos \frac{s^2}{4} ds \right) \left(\int_0^{x+t} \sin \frac{s^2}{4} ds \right).$$

Não era necessário identificar essas integrais, mas elas são conhecidas, são as chamadas integrais seno e cosseno de Fresnel

$$S(x) = \int_0^x \sin t^2 dt, \quad C(x) = \int_0^x \cos t^2 dt,$$

em termos das quais a solução particular fica

$$h(x, t) = S\left(\frac{x-t}{2}\right) C\left(\frac{x+t}{2}\right) - C\left(\frac{x-t}{2}\right) S\left(\frac{x+t}{2}\right).$$