



# Universidade Federal do Rio de Janeiro

## Instituto de Matemática

Departamento de Métodos Matemáticos

Disciplina: Cálculo Diferencial e Integral IV

Gabarito da Prova Final Unificada

Unidades: Escola Politécnica e Escola de Química

Data: 05/07/2011

1. (2,5 p) Considere a equação de onda modificada

$$u_{tt} + 2bu_t + b^2u - u_{xx} = 0, \quad 0 < x < L, t > 0, \quad (1)$$

onde  $b > 0$  é uma constante. Com condições de contorno:

$$u(0, t) = 0, \quad u(L, t) = 0, \quad t > 0,$$

e condições iniciais:

$$u(x, 0) = f(x), \quad u_t(x, 0) = 0, \quad 0 < x < L.$$

Encontre o deslocamento  $u(x, t)$ .

*Resposta:* Aplicando a técnica de separação de variáveis, vamos supor que  $u(x, t)$  é solução do problema acima talque

$$u(x, t) = F(x)G(t) \quad \text{para todo } (x, t) \text{ no domínio de } u, \quad (2)$$

A equação diferencial fornece

$$FG'' + 2bFG' + b^2FG - F''G = 0.$$

Rearranjando os termos obtemos

$$\frac{G'' + 2bG' + b^2G}{G} = \frac{F''}{F} = -\lambda,$$

onde  $\lambda$  é uma constante, pois o primeiro termo dessa equação só depende de  $t$ , o segundo só depende de  $x$  e como desejamos que sejam iguais para todo  $x \in (0, L)$  e  $t > 0$  concluímos que independe de  $x$  e  $t$ .

Assim mostramos que a equação (1) é equivalente as equações diferenciais

$$G'' + 2bG' + b^2G + \lambda G = 0, \quad F'' + \lambda F = 0.$$

Das condições de contorno temos que  $F(0)G(t) = F(L)G(t) = 0$  para todo  $t \geq 0$  e das condições iniciais temos que  $F(x)G'(0) = 0$  para todo  $0 \leq x \leq L$ . Como não nos interessam soluções nulas, temos que  $F(0) = F(L) = 0$  e  $G'(0) = 0$ .

Consideremos o PVC

$$\begin{cases} F'' + \lambda F = 0, \\ F(0) = F(L) = 0. \end{cases} \quad (3)$$

Como é conhecido os autovalores e as autofunções do problema (3) são

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2, \quad n \geq 1, \quad (4)$$

$$F_n(x) = \text{sen} \frac{n\pi x}{L}, \quad n \geq 1. \quad (5)$$

Com estes auto-valores (4) podemos usar a EDO em  $t$  para obter as soluções correspondentes  $G_n(t)$ . Nesse objetivo, consideremos a equação

$$G'' + 2bG' + \left[ b^2 + \left( \frac{n\pi}{L} \right)^2 \right] G = 0, \quad x > 0. \quad (6)$$

A equação característica correspondente  $r^2 + 2br + \left[ b^2 + \left( \frac{n\pi}{L} \right)^2 \right] = 0$  tem as seguintes raízes

$$r = -b \pm \frac{n\pi}{L} i. \quad (7)$$

A solução geral tem a forma

$$G(t) = e^{-bt} \left( A \cos \frac{n\pi t}{L} + B \sen \frac{n\pi t}{L} \right).$$

Como

$$G'(t) = -be^{-bt} \left( A \cos \frac{n\pi t}{L} + B \sen \frac{n\pi t}{L} \right) + e^{-bt} \frac{n\pi}{L} \left( -A \sen \frac{n\pi t}{L} + B \cos \frac{n\pi t}{L} \right),$$

da condição de contorno  $G'(0) = 0$  temos que

$$\begin{aligned} 0 = G'(0) &= -be^{-b0} (A \cos 0 + B \sen 0) + e^{-b0} \frac{n\pi}{L} (-A \sen 0 + B \cos 0) \\ &= (-bA + \frac{n\pi}{L} B) \quad \text{e portanto} \quad A = \frac{n\pi}{bL} B. \end{aligned}$$

Aplicando o Princípio de Superposição temos que série de funções que é candidata a solução é da forma

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sen \frac{n\pi x}{L} e^{-bt} \left( \frac{n\pi}{bL} \cos \frac{n\pi t}{L} + \sen \frac{n\pi t}{L} \right). \quad (8)$$

Analisando a condição inicial para determinar os coeficientes  $c_n$ , temos

$$f(x) = u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \frac{n\pi}{bL} \sen \frac{n\pi x}{L} \quad \text{se } 0 < x < L.$$

Como temos uma série de Fourier de senos, calculamos os coeficientes  $c_n$  da seguinte maneira

$$c_n \frac{n\pi}{bL} = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cdot \sen \frac{n\pi x}{L} dx \quad \text{e portanto} \quad c_n = \frac{2b}{n\pi} \int_0^L f(x) \cdot \sen \frac{n\pi x}{L} dx.$$

2. (2,5p) Encontre a solução  $u(\theta, r)$  da equação de Laplace

$$r^2 u_{rr} + r u_r + u_{\theta\theta} = 0 \quad (9)$$

na região exterior do disco  $D = \{(\theta, r) : 0 \leq \theta < 2\pi \text{ e } 0 \leq r \leq a\}$ , que satisfaça a condição de contorno sobre o círculo

$$u(\theta, a) = \sen \theta, \quad 0 \leq \theta < 2\pi. \quad (10)$$

Suponha que  $u(\theta, r)$  é limitada quando  $r \rightarrow \infty$ .

*Resposta:* Por separação de variáveis, procuramos soluções (que sejam combinações lineares finitas ou infinitas de funções) da forma  $u(\theta, r) = \Theta(\theta)R(r)$ . Substituindo na equação de Laplace, obtemos

$$\frac{r^2 R''(r) + rR'(r)}{R(r)} = -\frac{\Theta''(\theta)}{\Theta(\theta)} = \lambda \in \mathbb{R}.$$

A equação

$$\Theta'' + \lambda\Theta = 0, \quad (11)$$

tem como solução geral

$$\Theta(\theta) = \begin{cases} A\theta + B & \text{se } \lambda = 0, \\ A \cosh(\omega\theta) + B \sinh(\omega\theta) & \text{se } \lambda = -\omega^2 < 0, \\ A \cos(\omega\theta) + B \sin(\omega\theta) & \text{se } \lambda = \omega^2 > 0. \end{cases}$$

Como estamos considerando coordenadas polares e procurando uma solução bem definida fora do disco  $D$ , a função  $\Theta(\theta)$  deve ser necessariamente periódica de período  $2\pi$ . Portanto,  $\lambda < 0$  não fornece soluções periódicas não nulas. Para  $\lambda = 0$  somente podemos considerar soluções constantes. Para  $\lambda > 0$  devemos ter necessariamente  $\omega \in \mathbb{N}$ . Concluímos então que (11) para cada  $n = 0, 1, 2, \dots$  com  $\lambda_n = n^2$  tem as soluções do tipo

$$\Theta_n(\theta) = A_n \cos(n\theta) + B_n \sin(n\theta),$$

com constantes arbitrárias  $A_n$  e  $B_n$ . Assim, consideramos para cada  $n$  a solução correspondente da equação de Euler

$$r^2 R'' + rR' - n^2 R = 0.$$

A equação indicial correspondente é  $s(s-1) + s - n^2 = s^2 - n^2 = 0$  cujas raízes são  $s_1 = n$  e  $s_2 = -n$ . Portanto, para cada  $n$  temos a solução geral dessa equação de Euler

$$R_n(r) = \alpha_n r^n + \beta_n r^{-n},$$

com constantes arbitrárias  $\alpha_n$  e  $\beta_n$ . Assim temos que considerar as soluções gerais

$$u_n(\theta, r) = \Theta_n(\theta)R(r) = (\alpha_n r^n + \beta_n r^{-n})(A_n \cos(n\theta) + B_n \sin(n\theta)).$$

Como só queremos soluções limitadas na região fora do disco  $D$ , devemos descartar os termos  $r^n$  (isto é, assumir que  $\alpha_n = 0$ ), pois esses termos são ilimitados no intervalo  $r \in (a, \infty)$ . Portanto, a solução geral da equação de Laplace será uma superposição das soluções fundamentais obtidas e, portanto, da forma

$$u(\theta, r) = \sum_{n=0}^{\infty} \beta_n r^{-n} (A_n \cos(n\theta) + B_n \sin(n\theta)).$$

Nosso próximo passo será encontrar os coeficientes  $\beta_n r^{-n} A_n$  e  $\beta_n r^{-n} B_n$ . Considerando a condição de contorno (10), temos

$$\sin \theta = u(\theta, a) = \sum_{n=0}^{\infty} \beta_n a^{-n} (A_n \cos(n\theta) + B_n \sin(n\theta)),$$

Porém como  $\sin \theta$  é contínua em  $0 \leq \theta < 2\pi$ , temos que

$$\sin \theta = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a^{-n} (a_n \cos(n\theta) + b_n \sin(n\theta)) \quad \text{se } \theta \in [0, 2\pi].$$

como  $a_0 = 2\beta_0 A_0$ ,  $a_n = \beta_n A_n$  e  $b_n = \beta_n B_n$  para  $n \geq 1$  são constantes arbitrárias. Concluímos então por comparação dos coeficientes que  $0 = a_0 = a_1 = a_2 = \dots$ ,  $b_1 = a$ ,  $0 = b_2 = b_3 = \dots$ . A solução portanto é

$$u(\theta, r) = \frac{a}{r} \sin \theta.$$

Finalmente, podemos verificar que  $u(\theta, r)$  realmente é a solução: Ela é limitada se  $r \geq a$ , satisfaz

$$r^2 u_{rr} + r u_r + u_{\theta\theta} = r^2 \frac{2a}{r^3} \sin \theta + r \frac{-a}{r^2} \sin \theta - \frac{a}{r} \sin \theta = \frac{1}{r^3} (2ar^2 - ar^2 - ar^2) \sin \theta = 0$$

e

$$u(\theta, a) = \frac{a}{a} \sin \theta = \sin \theta.$$

3. (3,0 p) Resolva as seguintes questões:

(a) Encontre a  $\mathcal{L}^{-1}\{F(s)\}$  onde

$$(0, 8 p)(i) F(s) = \frac{7se^{4s}}{s^2 - 6s + 5},$$

$$(0, 7 p)(ii) F(s) = \frac{1}{s^3 - 4s^2 + 5s}.$$

(b) Encontre a transformada de Laplace de

$$(i) f(t) = |1 - t^2|,$$

$$(ii) f(t) = 2tu_1(t) - 3t\delta(t - 2).$$

*Resposta:* 3 (ai) Queremos mostrar que não existe a transformada inversa de  $F(s)$ . Para isto procederemos pelo absurdo. Suponhamos que existe a transformada de Laplace inversa de  $F(s)$ , isto é, existe uma função ou classe  $f(t)$  continua por partes em  $[0, \infty)$  e de ordem exponencial quando  $t \rightarrow \infty$ , talque

$$\mathcal{L}^{-1}\{F(s)\} = f(t) \Leftrightarrow F(s) = \mathcal{L}\{f(t)\},$$

Por outra parte, como consequência do teorema de existência da transformada de Laplace é simples verificar a seguinte propriedade: toda função  $f(t)$  continua por partes em  $[0, \infty)$  e de ordem exponencial quando  $t \rightarrow \infty$ , verifica que

$$\lim_{s \rightarrow \infty} F(s) = 0.$$

Porem podemos observa que

$$\lim_{s \rightarrow \infty} F(s) = \lim_{s \rightarrow \infty} \frac{7se^{4s}}{s^2 - 6s + 5} = \infty,$$

O qual é uma contradição, o que mostra a nossa afirmação.

3 (a ii) Rescrevendo e completando o quadrado temos  $s^3 - 4s^2 + 5s = s((s - 2)^2 + 1)$ . Decompondo em frações parciais temos

$$\frac{1}{s((s - 2)^2 + 1)} = \frac{A}{s} + \frac{Bs + C}{(s - 2)^2 + 1},$$

encontrando as constantes resolvemos o problema. Outra maneira de ver, seria aplicando propriedades da transformada de uma integral. Seja

$$F(s) = \frac{1}{s((s - 2)^2 + 1)}$$

Queremos achar  $\mathcal{L}^{-1}\{\frac{F(s)}{s}\}$ , isto é :

$$\mathcal{L}^{-1}\{\frac{F(s)}{s}\} = \int_0^t \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\} d\mu,$$

$$\int_0^t \mathcal{L}^{-1}\{\frac{1}{(s-2)^2+1}\} d\mu,$$

$$\int_0^t e^{2\mu} \cos \mu d\mu,$$

$$\frac{1}{2} e^{2\mu} \cos \mu \Big|_0^t + \frac{1}{2} \int_0^t e^{2\mu} \sen \mu d\mu,$$

$$-\frac{1}{2} + \frac{1}{2} e^{2t} \cos t + \frac{1}{4} e^{2t} \sen t - \frac{1}{4} \mathcal{L}^{-1}\{\frac{F(s)}{s}\}$$

Concluimos então que

$$\mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{1}{s((s - 2)^2 + 1)}\right\} = -\frac{2}{5} - \frac{2}{5} e^{2t} \cos t + \frac{1}{5} e^{2t} \sen t.$$

3 (bi) Seja  $F(s) = \mathcal{L}\{f\}(t)$ . Sendo

$$f(t) = \begin{cases} 1 - t^2 & \text{se } 0 \leq t < 1, \\ -(1 - t^2) & \text{se } t \geq 1, \end{cases}$$

podemos rescrever  $f(t)$  usando a função degrau

$$\begin{aligned} f(t) &= 1 - t^2 + (-(1 - t^2) - (1 - t^2))u_1(t) \\ &= 1 - t^2 - 2(1 - t^2)u_1(t). \end{aligned}$$

Como  $t^2 - 1 = (t - 1)^2 + 2(t - 1)$ , temos

$$f(t) = 1 - t^2 + 2(t - 1)^2 u_1(t) + 4(t - 1)u_1(t).$$

Lembremos que  $\mathcal{L}\{t^2\} = 2s^{-3}$ ,  $\mathcal{L}\{t\} = s^{-2}$ ,  $\mathcal{L}\{1\} = s^{-1}$ , e portanto concluímos que

$$\mathcal{L}\{f(t)\} = \frac{1}{s} - \frac{2}{s^3} + 4\frac{e^{-s}}{s^3} + 4\frac{e^{-s}}{s^2}$$

3 (bii) Como

$$2t u_1(t) - 3t \delta(t - 2) = 2u_1(t) \cdot (t - 1) + 2u_1(t) - 3t \delta(t - 2)$$

e

$$\mathcal{L}\{t \delta(t - 2)\} = -\frac{d}{ds} \mathcal{L}\{\delta(t - 2)\} = -\frac{d}{ds} e^{-2s} = 2e^{-2s}$$

temos

$$\mathcal{L}\{2t u_1(t) - 3t \delta(t - 2)\} = 2e^{-s} s^{-2} + 2e^{-s} s^{-1} - 6e^{-2s}.$$

4. (2,0p) Obtenha uma representação em série de potências a função

$$g(x) = \ln \left( \frac{1+x}{1-x} \right).$$

Calcule o raio de convergência da série obtida. Verifique que

$$\ln 3 = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)2^{2n}}$$

*Resposta:* Observemos que

$$\frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \quad \text{absolutamente convergente em } |x| < 1$$

nesse caso podemos obter

$$\frac{1}{1-x^2} = \sum_{n=0}^{\infty} x^{2n} \quad \text{absolutamente convergente em } |x| < 1$$

Como a função  $\frac{1}{1-x^2}$  é integrável em  $|x| < 1$ . Integrando de 0 a  $t$  com  $|t| < 1$ , obtemos que

$$\int_0^t \frac{dx}{1-x^2} = \sum_{n=0}^{\infty} \int_0^t x^{2n} dx = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^{2n+1}}{2n+1}. \quad (12)$$

Convergente em  $|t| < 1$  com raio de convergência  $r = 1$ . Agora observemos que

$$\frac{1}{1-x^2} = \frac{1}{2} \frac{1}{1-x} + \frac{1}{2} \frac{1}{1+x} \quad (13)$$

Integrando (13) e usando a definição de  $\ln(1-t)$  e  $\ln(1+t)$ , obtemos

$$\int_0^t \frac{dx}{1-x^2} = -\frac{1}{2} \ln(1-t) + \frac{1}{2} \ln(1+t) = \frac{1}{2} \ln \frac{1+t}{1-t},$$

Portanto,

$$\frac{1}{2} \ln \frac{1+t}{1-t} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^{2n+1}}{2n+1}$$

convergente. Tomando  $t = 1/2$  mostramos a fórmula pedida.