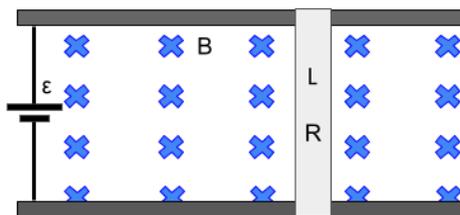


Universidade Federal do Rio Grande do Norte
 Centro de Ciências Exatas e da Terra
 Programa de Pós-graduação em Ciências e Engenharia do Petróleo

Seleção de mestrado 2023 - I - Prova escrita - Resposta esperada
 Abril 3 de 2023.

1. Uma barra de massa m , resistência R e comprimento L é colocada sobre dois trilhos tal como mostrado na Figura abaixo. O atrito entre a barra e os trilhos é desprezível. O sistema está sob ação de um campo magnético B que está entrando no plano do circuito como mostrado na figura. Uma bateria com FEM ε alimenta o circuito de tal forma que a corrente na barra se movimenta para baixo. A barra é solta em repouso em $t=0$.



- (a) (0.5 pontos) Calcule a magnitude e sentido da força magnética na barra causada pelo campo magnético no instante que barra está em repouso.

Resposta: Usando a fórmula da força magnética temos que a magnitude da força sentida pela barra é $F_1 = I_1 BL$. Podemos calcular a corrente usando a lei de Ohm $I_1 = \varepsilon/R$. Por tanto

$$F_1 = \frac{\varepsilon BL}{R}$$

Seguindo a regra da mão direita a força sentida pela barra é para a direita.

- (b) (0.5 pontos) Como a barra vai começar se movimentar por causa da força magnética, calcule a FEM induzida por causa do movimento da vara.

Resposta: Usando a lei de indução de Faraday temos que a FEM induzida pelo movimento da barra está dada por

$$\varepsilon_2 = -\frac{d}{dt}\Phi_B = -\frac{d}{dt}BLx = -BL\frac{d}{dt}x = -BLv$$

como a barra se movimenta para a direita o fluxo magnético aumenta para dentro do plano da Figura. Portanto, usando a lei de Lenz o sentido que circula a FEM é anti-horário.

- (c) (0.5 pontos) Calcule a magnitude e sentido da força magnética sobre a corrente induzida pelo movimento da barra.

Resposta: Seguindo o mesmo raciocínio do item a) temos que a força causada pela corrente induzida está dada por:

$$F_2 = I_2 BL = \frac{\varepsilon_2 BL}{R}$$

Usando o resultado do item b) temos que

$$F_2 = \frac{\varepsilon_2 BL}{R} = \frac{B^2 L^2 v}{R}$$

Como a FEM induzida foi anti-horária a corrente também e portanto a força magnética sentida pela corrente induzida aponta para esquerda.

- (d) (0.5 pontos) Demonstre que este sistema físico possui uma velocidade terminal dada por

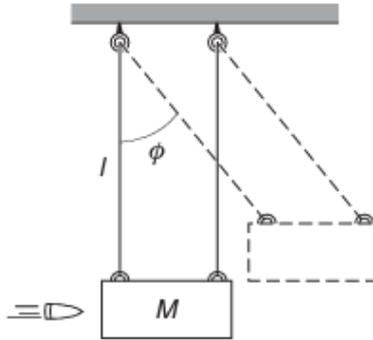
$$v = \frac{\varepsilon}{LB}$$

Resposta: A velocidade terminal é calculada quando a força magnética causada pela bateria e a força magnética induzida são iguais. Portanto

$$F_1 = \frac{\varepsilon BL}{R} = F_2 = \frac{B^2 L^2 v}{R}$$

Simplificando os termos comuns obtemos a expressão para velocidade solicitada no problema.

2. Uma forma simples para medir a velocidade de uma bala é usando o pêndulo balístico, como mostrado na Figura abaixo, este consiste em um bloco de madeira de massa M para onde a bala é disparada. O bloco é suspenso por cabos de comprimento ℓ e o impacto da bala faz com que o sistema bloco-bala oscile até um máximo ângulo φ como mostrado na Figura. A velocidade inicial da bala é v e sua massa é m .



- (a) (0.5 pontos) Qual é a velocidade do sistema bloco-bala após a colisão?

Resposta: Usando a conservação do momento temos que

$$mv = (M + m)V$$

Portanto $V = mv/(M + m)$.

- (b) (1 ponto) Calcule a velocidade da bala v em função das variáveis medíveis m , M , ℓ e φ .

Resposta: Usando a conservação da energia e fixando o zero de potencial no nível do bloco antes dele subir temos que

$$\frac{1}{2}(M + m)V^2 = (M + m)g\ell(1 - \cos \varphi)$$

Isolando V obtemos que

$$V = \sqrt{2g\ell(1 - \cos \varphi)}$$

Substituindo o valor da velocidade obtida no item a) temos que

$$v = \frac{(M + m)}{m} \sqrt{2g\ell(1 - \cos \varphi)}$$

3. Lembrando que a transformada de Fourier de uma função $f(t)$ é

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-i\omega t) dt \quad (1)$$

e que a transformada inversa é

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) \exp(i\omega t) d\omega \quad (2)$$

Demonstre que

- (a) (0.5 pontos) Se $f(t)$ é real então

$$F(-\omega) = F^*(\omega) \quad (3)$$

Resposta: Usando a definição da transformada de Fourier calculamos $F(-\omega)$, obtendo que

$$\begin{aligned} F(-\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-i(-\omega)t) dt, \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(i\omega t) dt, \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) [\exp(-i\omega t)]^* dt, \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} [f(t) \exp(-i\omega t)]^* dt, \\ &= F^*(\omega). \end{aligned} \quad (4)$$

no último passo usamos o fato que $f(t)$ é uma função real.

- (b) (0.5 pontos) Se a transformada de $f(t)$ é $F(\omega)$ então a transformada de $f(t - t_0)$ (Função deslocada temporalmente)

$$F\{f(t - t_0)\}(\omega) = e^{-i\omega t_0} F(\omega) \quad (5)$$

Resposta: Usando a definição da transformada de Fourier na função deslocada no tempo $f(t - t_0)$, obtemos que

$$F\{f(t - t_0)\}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t - t_0) \exp(-i\omega t) dt, \quad (6)$$

fazendo a substituição de variável $\tau = t - t_0$, tal que $d\tau = dt$ obtemos que

$$\begin{aligned} F\{f(t - t_0)\}(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) \exp(-i\omega(\tau + t_0)) d\tau, \\ &= \exp(-i\omega t_0) \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) \exp(-i\omega\tau) d\tau, \\ &= \exp(-i\omega t_0) \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-i\omega t) dt, \\ &= \exp(-i\omega t_0) F\{f(t)\}(\omega). \end{aligned} \quad (7)$$

Que é o que queremos demonstrar.

- (c) (1 ponto) Se a transformada de $f(t)$ é $F(\omega)$ então a transformada de $\frac{d^{(n)}f(t)}{dt^n}$ é

Resposta: A transformada de Fourier da n -ésima derivada da função $f(t)$ está dada por

$$F\left\{\frac{d^n f}{dt^n}(t)\right\}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d^n f}{dt^n}(t) \exp(-i\omega t) dt, \quad (8)$$

Reduzindo a ordem da derivada com a integração por partes obtemos que

$$\begin{aligned} F\left\{\frac{d^n f}{dt^n}(t)\right\}(\omega) &= \left[\frac{d^{n-1}f}{dt^{n-1}}(t) \exp(-i\omega t) \right]_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} (i\omega) \frac{d^{n-1}f}{dt^{n-1}}(t) \exp(-i\omega t) dt, \\ &= (i\omega) \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d^{n-1}f}{dt^{n-1}}(t) \exp(-i\omega t) dt \\ &= (i\omega) F\left\{\frac{d^{n-1}f}{dt^{n-1}}(t)\right\}(\omega), \end{aligned} \quad (9)$$

Fazendo n integrações por partes obtemos o resultado desejado, a seguir

$$\begin{aligned} F\left\{\frac{d^n f}{dt^n}(t)\right\}(\omega) &= (i\omega) F\left\{\frac{d^{n-1}f}{dt^{n-1}}(t)\right\}(\omega), \\ &= (i\omega)^2 F\left\{\frac{d^{n-2}f}{dt^{n-2}}(t)\right\}(\omega), \\ &\dots \\ &= (i\omega)^n F\{f(t)\}(\omega). \end{aligned} \quad (10)$$

$$F\left\{\frac{d^{(n)}f(t)}{dt^n}\right\}(\omega) = (i\omega)^n F(\omega) \quad (11)$$

4. (1.5 pontos) Seja uma função $f(t)$ cujo espectro é definido como

$$F(\omega) = \begin{cases} \exp(-i\omega t_0) & |\omega| \leq \Omega \\ 0 & |\omega| > \Omega \end{cases} \quad (12)$$

Demonstre que

$$f(t) = \frac{1}{\Delta t} \text{sinc}\left(\frac{t - t_0}{\Delta t}\right) \quad (13)$$

onde $\Delta t = \pi/\Omega$. Lembre que a função *sinc* é definida como

$$\text{sinc}(t) = \begin{cases} \frac{\sin(\pi t)}{\pi t} & t \neq 0 \\ 1 & t = 0 \end{cases} \quad (14)$$

Resposta: Aplicando a transformada inversa de Fourier de $F(\omega)$, obtemos que

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) \exp(i\omega t) d\omega, \quad (15)$$

Como $F(\omega)$ é zero fora do intervalo $[\Omega, \Omega]$, então a integral anterior se reduz a

$$\begin{aligned} f(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\Omega}^{\Omega} F(\omega) \exp(i\omega t) d\omega, \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\Omega}^{\Omega} \exp(-i\omega t_0) \exp(i\omega t) d\omega, \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\Omega}^{\Omega} \exp(i\omega(t-t_0)) d\omega, \\ &= \frac{1}{2\pi} \frac{1}{i(t-t_0)} \exp(i\omega(t-t_0)) \Big|_{-\Omega}^{\Omega}, \\ &= \frac{1}{\pi(t-t_0)} \frac{1}{2i} \exp(i\Omega(t-t_0)) - \exp(-i\Omega(t-t_0)), \\ &= \frac{1}{\pi(t-t_0)} \sin(\Omega(t-t_0)), \\ &= \Omega \frac{\sin(\Omega(t-t_0))}{\pi\Omega(t-t_0)}, \\ &= \frac{\pi}{\Delta t} \frac{\sin\left(\frac{\pi(t-t_0)}{\Delta t}\right)}{\frac{\pi^2\Omega(t-t_0)}{\Delta t}}, \\ &= \frac{1}{\Delta t} \text{sinc}\left(\frac{(t-t_0)}{\Delta t}\right), \end{aligned} \quad (16)$$

onde usamos a definição $\Delta t = \pi/\Omega$.

5. Você precisa fazer uma propagação de uma onda acústica usando o método de diferenças finitas. Para isto você deve usar um modelo de velocidade 2D variável com os seguintes parâmetros:

- Distância entre células em x e z $h = 20m$
- Velocidade mínima $v_{min} = 1500m/s$
- Velocidade máxima $v_{max} = 4500m/s$

Com esses parâmetros calcule:

(a) (0.5 pontos) O intervalo temporal máximo que pode ser usado para propagar a onda com estabilidade numérica.

Resposta: Usando a condição CFL obtemos que o valor Δt de propagação máximo é

$$\Delta t_1 = \frac{h}{\sqrt{2}v_{max}} \approx 0.0031s$$

(b) (1 ponto) A frequência máxima que pode ser propagada nesse modelo de velocidade. Para isto você deve usar como critério que o comprimento de onda mínimo deve ser maior que 5 vezes a distância entre células.

Resposta: Usando o critério dado temos que

$$\lambda_{min} = \frac{v_{min}}{f_{max}} \geq 5h$$

Deixando em evidência o valor da frequência máximo temos que

$$f_{max} = \frac{v_{min}}{5h} \approx 15Hz$$

- (c) (1 ponto) Com o resultado do item anterior, calcule a taxa de amostragem temporal que satisfaz o teorema de Shannon.

Resposta: Usando o teorema de Shannon temos que

$$\Delta t_2 = \frac{1}{2f_{max}} \approx 0.033s$$

- (d) (0.5 pontos) Calcule a razão entre a taxa de amostragem do item c) e a obtida no item a).

Resposta: Dividindo as duas taxas de amostragem temos que

$$\frac{\Delta t_2}{\Delta t_1} = \frac{1}{2f_{max}} / \frac{h}{\sqrt{2}v_{max}} = \frac{5h}{2v_{min}} / \frac{h}{\sqrt{2}v_{max}} = \frac{5}{\sqrt{2}} \frac{v_{max}}{v_{min}} \approx 10.6$$