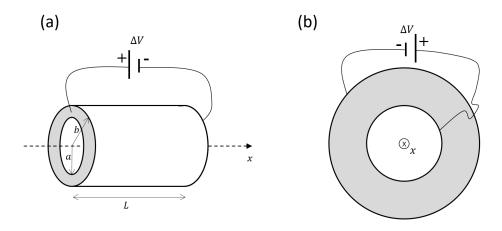
### Física III - 4323203

Escola Politécnica - 2022 GABARITO DA P2

9 de junho de 2022

# $\overline{ ext{Quest\~ao 1}}$

Considere um tubo cilíndrico, formado por um material de condutividade elétrica  $\sigma$ , de comprimento L, raio interno a, e raio externo b, conforme indicado nas figuras (a) e (b).



- (a) (1,0 ponto) Considerando a situação da Fig. (a), na qual uma diferença de potencial  $\Delta V$  é aplicada entre as extremidades esquerda e direita do tubo, calcule a resistência elétrica e a corrente elétrica no tubo. Expresse sua resposta em termos de  $\Delta V$ , L,  $\sigma$ , a e b.
- (b) (1,0 ponto) Considerando a situação da Fig. (b), na qual uma diferença de potencial  $\Delta V$  é aplicada entre as paredes interna (r=a) e externa (r=b) do tubo, calcule a resistência elétrica e a corrente elétrica no tubo. Expresse sua resposta em termos de  $\Delta V$ , L,  $\sigma$ , a e b.
- (c) (0,5 ponto) Na situação do item (b), calcule o <u>vetor</u> densidade de corrente a uma distância r do eixo de simetria do tubo para a < r < b.

(a) A resistência ao longo do tubo pode ser calculada através de:

$$R = \int dR = \int_0^L \rho \frac{dx}{A} = \int_0^L \frac{dx}{\sigma \pi (b^2 - a^2)} = \frac{L}{\sigma \pi (b^2 - a^2)} \Rightarrow \boxed{R = \frac{L}{\sigma \pi (b^2 - a^2)}}$$

Utilizando a lei de Ohm, temos:

$$I = \frac{\Delta V}{R} = \frac{\Delta V \sigma \pi (b^2 - a^2)}{L} \Rightarrow \boxed{I = \frac{\Delta V \sigma \pi (b^2 - a^2)}{L}}$$

(b) Para o caso da corrente fluindo radialmente, temos:

$$R = \int dR = \int_{a}^{b} \rho \frac{dr}{A} = \int_{a}^{b} \frac{1}{\sigma} \frac{dr}{2\pi rL} = \frac{\ln(b/a)}{2\pi \sigma L} \Rightarrow \boxed{R = \frac{\ln(b/a)}{2\pi \sigma L}}$$

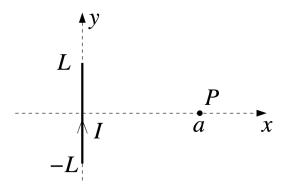
Utilizando a lei de Ohm, temos:

$$I = \frac{\Delta V}{R} = \frac{2\Delta V \pi \sigma L}{\ln{(b/a)}} \Rightarrow \boxed{I = \frac{2\Delta V \pi \sigma L}{\ln{(b/a)}}}$$

(c) 
$$\vec{J} = \frac{I}{A}\hat{r} = \frac{2\Delta V \pi \sigma L}{2\pi r L \ln{(b/a)}}\hat{r} \Rightarrow \vec{J} = \frac{\Delta V \sigma}{r \ln{(b/a)}}\hat{r}$$

# $\overline{ ext{Quest\~ao 2}}$

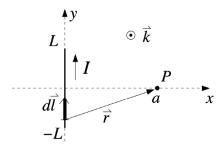
Considere um fio retilíneo de comprimento 2L, delgado, com uma corrente constante I, esticado ao longo do eixo y, como mostra a figura abaixo.



- (a) (1,5 ponto) Utilizando a lei de Biot-Savart, calcule o vetor campo magnético  $\vec{B}$  gerado pelo fio num ponto P do eixo x, localizado a uma distância a do fio.
- (b) (1,0 ponto) Supondo agora que o fio seja infinitamente longo, calcule o vetor campo magnético  $\vec{B}$  gerado pelo fio no ponto P usando a Lei de Ampère. Compare o resultado com o obtido fazendo o limite  $L \gg a$  na expressão do item (a).

(a) O campo magnético  $d\vec{B}$  produzido pelo elemento infinitesimal de corrente  $d\vec{\ell}$  é dado por

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{\ell} \times \hat{r}}{r^2}$$



Observando a figura acima, podemos escrever:

$$d\vec{\ell} = dy\hat{j}$$

$$\vec{r} = a\hat{i} - y\hat{j}$$

$$r = \sqrt{a^2 + y^2}$$

$$\hat{r} = \frac{\vec{r}}{r} = \frac{a\hat{i} - y\hat{j}}{\sqrt{a^2 + y^2}}$$

Substituindo estas quantidades na Lei de Biot-Savart, temos:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-L}^{+L} \frac{d\vec{\ell} \times \hat{r}}{r^2} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-L}^{+L} \frac{(dy\hat{j}) \times (a\hat{i} - y\hat{j})}{(a^2 + y^2)^{3/2}} = -\frac{\mu_0 I a\hat{k}}{4\pi} \int_{-L}^{+L} \frac{dy}{(a^2 + y^2)^{3/2}} \Rightarrow$$

$$\vec{B} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi a} \frac{L}{\sqrt{a^2 + L^2}} \hat{k}$$

(b) Utilizando a Lei de Ampère, temos:

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I_{int} \Rightarrow B2\pi r = \mu_0 I \Rightarrow B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \Rightarrow \vec{B} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi a} \hat{k}$$

Fazendo o limite  $L\gg a$  no resultado do item (a), encontramos:

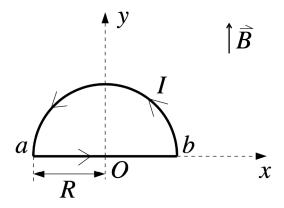
$$\vec{B} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi a} \hat{k}$$

Este resultado é idêntico ao obtido utilizando a Lei de Ampère.

4

# $\overline{ ext{Quest\~ao }3}$

A figura abaixo mostra uma espira por onde passa uma corrente estacionária I no sentido anti-horário, numa região onde existe um campo magnético uniforme dado por  $\vec{B} = B\hat{j}$ . A espira é formada por uma semi-circunferência de raio R e por um segmento retilíneo de comprimento 2R, situado sobre o eixo x. (Dica: O elemento de linha infinitesimal na semi-circunferência é dado por  $d\vec{l} = -R \operatorname{sen}\theta d\theta \hat{i} + R \cos\theta d\theta \hat{j}$ , onde o ângulo  $\theta$  é medido a partir do eixo x).



- (a) (1,0 ponto) Calcule o vetor força magnética resultante sobre o segmento reto da espira.
- (b) (1,0 ponto) Calcule o vetor força magnética resultante sobre o segmento semi-circular da espira.
- (c) (0,5 ponto) Calcule a força total sobre a espira e o torque que age sobre ela.

(a) No trecho reto, temos:

$$\vec{F} = \int Id\vec{\ell} \times \vec{B} = I \int_{-R}^{+R} (dx\hat{i}) \times (\vec{B}\hat{j}) = 2IBR\hat{k} \Rightarrow \vec{F} = 2IBR\hat{k}$$

(b) No trecho circular, a força é dada por:

$$\vec{F} = \int I d\vec{\ell} \times \vec{B} = I \int_{0}^{\pi} (-R \sin\theta d\theta \hat{i} + R \cos\theta d\theta \hat{j}) \times (\vec{B}\hat{j}) = -IBR\hat{k} \int_{0}^{\pi} \sin\theta d\theta \Rightarrow \vec{F} = -2IBR\hat{k}$$

Solução alternativa: A força total produzida por um campo magnético uniforme em uma espira fechada é zero. Logo a força sobre o trecho circular pode ser obtida através da multiplicação do resultado do item (a) por -1, ou seja:

$$\vec{F} = -2IBR\hat{k}$$

(c) Somando as forças obtidas nos itens (a) e (b), obtemos:

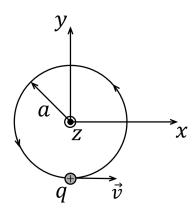
$$\vec{F} = 0$$

O torque pode ser calculado através de:

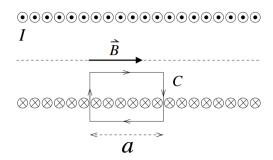
$$\vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B} = \frac{I\pi R^2 \hat{k}}{2} \times (\vec{B}\hat{j}) \Rightarrow \boxed{\vec{\tau} = -\frac{I\pi B R^2}{2} \hat{i}}$$

# $\overline{ ext{Quest\~ao 4}}$

- (I) (1,5 ponto) Calcule o módulo do campo magnético no interior de um solenóide linear muito longo, de comprimento L e contendo N espiras, sendo que o solenóide é percorrido por uma corrente estacionária I.
- (II) (1,0 ponto) Uma partícula de carga +q realiza um movimento circular em um campo magnético uniforme, dado por  $\vec{B} = -B_0\hat{k}$ . Considerando que o raio da trajetória circular é a e o módulo da velocidade da partícula é v, calcule a razão entre a carga q e a massa m da partícula.



(I) Neste solenóide, o número de espiras n por unidade de comprimento é n=N/L.



Utilizando a lei de Ampère, com o caminho C acima, temos:

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I_{int} \Rightarrow Ba = \mu_0 Ina \Rightarrow Ba = \mu_0 \frac{INa}{L} \Rightarrow Ba = \mu_0 \frac{IN}{L}$$

(II) Igualando a força magnética com a força centrípeta, temos:

$$F_B = F_{cp} \Rightarrow qvB_0 = \frac{mv^2}{a} \Rightarrow \boxed{\frac{q}{m} = \frac{v}{aB_0}}$$

#### Formulário

$$\begin{split} V_B - V_A &= -\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{\ell}, \quad \vec{E} = -\vec{\nabla} V, \quad dR = \rho \frac{d\ell}{A}, \quad R = \int dR, \quad V = RI, \quad \vec{J} = \sigma \vec{E} = \frac{1}{\rho} \vec{E}, \\ \oint \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0, \quad d\vec{F} = Id\vec{\ell} \times \vec{B}, \quad \vec{\mu} = I\vec{A}, \quad d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{\ell} \times \hat{r}}{r^2}, \quad \oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I_{int}. \\ \vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}, \quad d\vec{\tau} = \vec{r} \times d\vec{F}, \quad \vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B}, \quad U = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}, \\ \int \frac{dx}{(c+x^2)^{3/2}} = \frac{x}{c \; (c+x^2)^{1/2}}, \quad \int \frac{x \; dx}{(c+x^2)^{3/2}} = -\frac{1}{(c+x^2)^{1/2}}. \end{split}$$