

Física III - 4320301

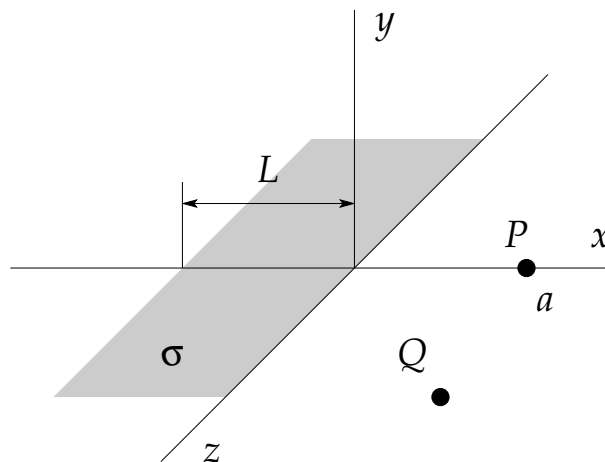
Escola Politécnica - 2011

GABARITO DA PR

28 de julho de 2011

Questão 1

- (a) (1,0 ponto) Use a lei de Gauss para calcular o vetor campo elétrico produzido por um fio retilíneo infinito com densidade linear de carga λ .
- (b) (1,0 ponto) Uma faixa plana infinita de largura L está carregada com densidade superficial de carga σ , conforme a figura. Calcule o vetor campo elétrico \vec{E} no ponto P a uma distância a da borda mais próxima. Sugestão: Decomponha a faixa em tiras elementares de largura dx e utilize o resultado do item (a).



- (c) (0,5 pontos) Calcule o trabalho que deve ser realizado para levar uma carga q do ponto $P = (a, 0, 0)$ ao ponto $Q = (a, 0, a)$.

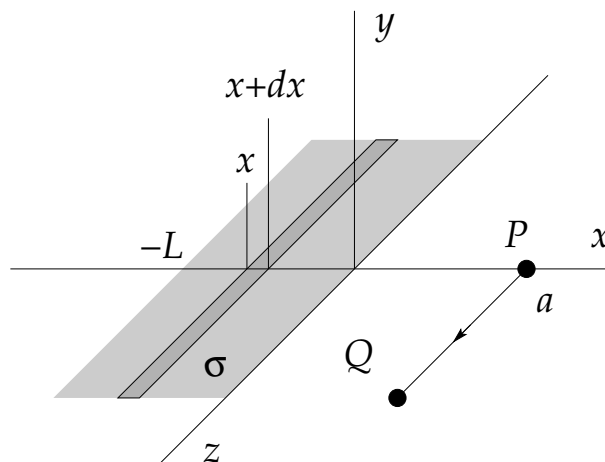
Solução da questão 1

- (a) Devido à simetria cilíndrica $\vec{E} = E(r)\hat{r}$, onde r é a distância ao fio. Tomando-se uma superfície gaussiana cilíndrica, de altura h e raio r centrada no fio, obtemos

$$\int_S \vec{E} \cdot d\vec{A} = 2\pi r h E(r) = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} = \frac{\lambda h}{\epsilon_0}. \quad \text{Logo } E(r) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}.$$

- (b) Uma tira de largura dx tem densidade linear de carga na direção z igual a σdx . Usando o resultado do item (a), o campo elétrico produzido por uma tira entre x e $x + dx$ no ponto P é

$$d\vec{E} = \frac{\sigma dx}{2\pi\epsilon_0(a-x)}\vec{i}.$$



O campo total é

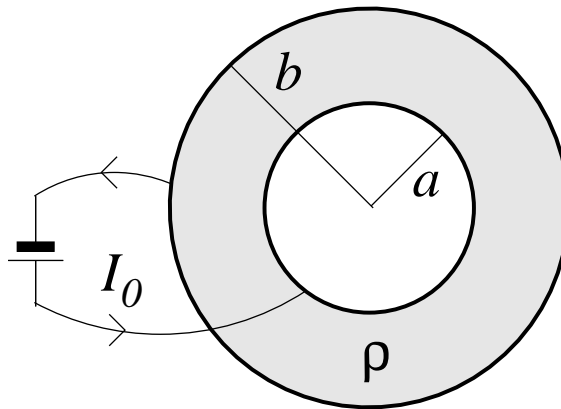
$$\vec{E} = \frac{\sigma\vec{i}}{2\pi\epsilon_0} \int_{-L}^0 \frac{dx}{a-x} = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{a+L}{a}\right)\vec{i}.$$

- (c) \vec{E} é perpendicular a $d\vec{l}$ ao longo do segmento de reta PQ . Logo

$$W = -q \int_P^Q \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0.$$

Questão 2

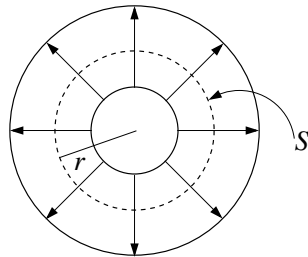
Considere duas cascas esféricas condutoras concêntricas sendo que a casca interior possui raio a e a exterior raio b . O espaço entre as cascas é preenchido uniformemente com um material cuja resistividade é ρ . Entre as duas cascas é aplicada uma diferença de potencial tal que a corrente da casca interna para a externa é I_0 . As respostas dos itens abaixo deverão ser dadas em função apenas dos dados do problema que são a , b , I_0 e ρ .



- (a) (1,0 ponto) Calcule o vetor densidade de corrente a uma distância r ($a < r < b$) do centro das esferas.
- (b) (0,5 ponto) Determine o vetor campo elétrico entre as cascas esféricas.
- (c) (0,5 ponto) Usando o campo elétrico obtido em (b), calcule a diferença de potencial V da esfera interna relativamente à esfera externa ($V = V_a - V_b$).
- (d) (0,5 ponto) Calcule a resistência do sistema.

Solução da questão 2

(a) Densidade de corrente



A relação entre a corrente e a densidade de corrente é dada por

$$I = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{A} = J(r)4\pi r^2$$

Logo,

$$\vec{J}(r) = \frac{I_0}{4\pi r^2} \hat{e}_r$$

(b) O campo elétrico é calculado com a lei de Ohm

$$\vec{J} = \frac{1}{\rho} \vec{E} \implies \vec{E}(r) = \frac{\rho I_0}{4\pi r^2} \hat{e}_r$$

(c) A diferença de potencial entre as cascas é

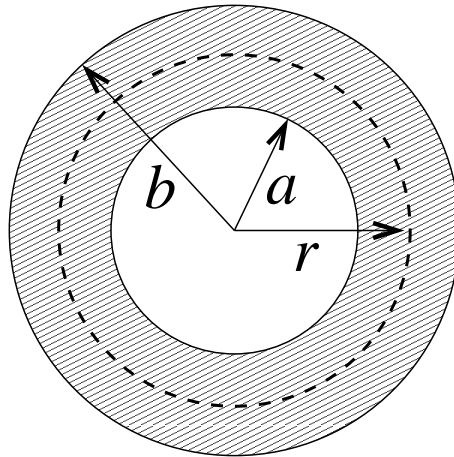
$$V = V_a - V_b = - \int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = - \frac{\rho I_0}{4\pi} \int_b^a \frac{1}{r^2} dr = \frac{\rho I_0}{4\pi} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right).$$

(d) A resistência é

$$R = \frac{V}{I_0} = \frac{\rho}{4\pi} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)$$

Questão 3

A figura abaixo mostra a seção reta de um condutor cilíndrico infinito, oco, com raio interno a e raio externo b . Pelo condutor passa uma corrente I uniformemente distribuída na seção reta e dirigida para fora da página.



Usando a lei de Ampère, calcule:

- (a) (0,5 ponto) o vetor campo magnético na cavidade do condutor ($0 < r < a$);
- (b) (1,0 ponto) o vetor campo magnético no interior do condutor ($a < r < b$);
- (c) (0,5 ponto) o vetor campo magnético no exterior do condutor ($r > b$).
- (d) (0,5 ponto) Esboce as linhas de campo magnético nas três regiões.

Solução da questão 3

A lei de Ampère afirma que

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I_{total},$$

onde I_{total} é a corrente que atravessa uma superfície aberta limitada pela curva C .

Neste problema o campo \vec{B} tem simetria cilíndrica: $\vec{B} = B(r) \hat{\varphi}$. Assim, é conveniente escolher para C um círculo com centro no eixo do cilindro e contido num plano perpendicular a este eixo, como é sugerido na figura. Neste caso, $\vec{B} \parallel d\vec{\ell}$ e

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \oint_C B dl = 2\pi r B(r).$$

Substituindo na lei de Ampère obtemos

$$B(r) = \frac{\mu_0}{2\pi r} I_{total}.$$

(a) Na cavidade do condutor ($0 < r < a$) $I_{total} = 0$ e

$$B(r) = 0 \implies \vec{B} = \vec{0}.$$

(b) No interior do condutor ($a < r < b$) a densidade de corrente é

$$J = \frac{I}{\pi(b^2 - a^2)} \implies I_{total} = \pi(r^2 - a^2)J = \frac{I(r^2 - a^2)}{b^2 - a^2}.$$

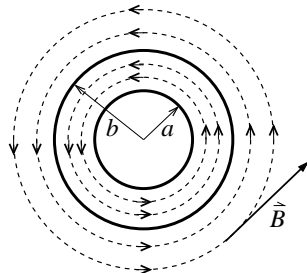
O campo magnético é

$$B(r) = \frac{\mu_0 I}{2\pi(b^2 - a^2)} \left(\frac{r^2 - a^2}{r} \right) \implies \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi(b^2 - a^2)} \left(\frac{r^2 - a^2}{r} \right) \hat{\varphi}.$$

(c) No exterior do condutor ($r > b$) $I_{total} = I$ e

$$B(r) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \implies \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \hat{\varphi}.$$

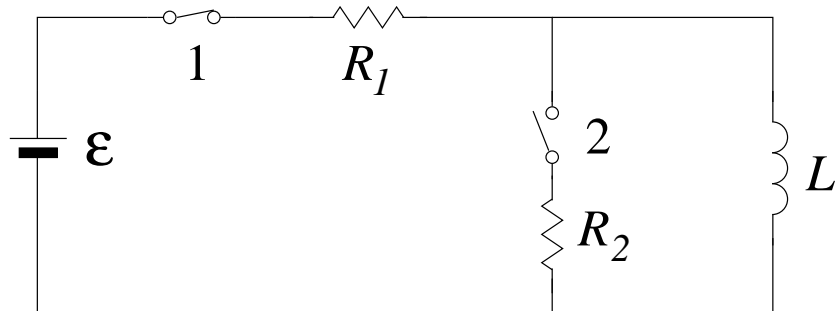
(d) Linhas de campo.



As linhas de campo são círculos concêntricos conforme a figura ao lado. As flechas indicam o sentido do campo \vec{B} que é tangente às linhas de campo.

Questão 4

No circuito da figura a chave 2 está aberta e a chave 1 está fechada há muito tempo, encontrando-se o circuito numa situação estacionária.



- (a) (0,5 ponto) Determine a corrente I_0 através do indutor.
- (b) (1,0 ponto) No instante $t = 0$ a chave 2 é fechada e simultaneamente a chave 1 é aberta. Escreva a equação diferencial e obtenha a corrente $I(t)$ através do indutor para $t \geq 0$.
- (c) (1,0 ponto) Mostre que a energia total dissipada no resistor R_2 para $t \geq 0$ é igual à energia que estava armazenada no indutor.

Solução da questão 4

- (a) No regime estacionário o indutor se comporta como um condutor com resistência nula. Portanto,

$$I_0 = \frac{\varepsilon}{R_1}.$$

- (b) Após abrirmos a chave 1 e fecharmos a chave 2, obtemos um circuito RL cuja equação diferencial é

$$L \frac{dI}{dt} + R_2 I = 0 \implies \int_{I_0}^I \frac{dI}{I} = -\frac{R_2}{L} \int_0^t dt \implies \ln \left(\frac{I_0}{I} \right) = -\frac{R_2}{L} t \Leftrightarrow I = I_0 e^{-R_2 t/L}.$$

- (c) A potência dissipada é dada por

$$E_{diss} = \int_0^{\infty} R_2 I^2 dt = R_2 I_0^2 \int_0^{\infty} e^{-2R_2 t/L} dt = -R_2 I_0^2 \frac{L}{2R_2} e^{-2R_2 t/L} \Big|_0^{\infty} = \frac{1}{2} L I_0^2$$

que é igual à energia armazenada inicialmente no indutor.

Formulário

$$\begin{aligned}
 \vec{F} &= \frac{qq'(\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|^3}, & \vec{F} &= q\vec{E}, & \vec{E} &= \frac{q(\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|^3}, & \vec{E} &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \hat{r}, \\
 p &= qd, & \vec{\tau} &= \vec{p} \times \vec{E}, & U &= -\vec{p} \cdot \vec{E}, & \Phi_E &= \int \vec{E} \cdot d\vec{A}, & \oint \vec{E} \cdot d\vec{A} &= \frac{q_{int}}{\epsilon_0}, \\
 V &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|}, & V_B - V_A &= - \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{\ell}, & V &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r}, & \vec{E} &= -\vec{\nabla}V, \\
 V &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}, & U &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i<j} \frac{q_i q_j}{r_{ij}}, & C &= Q/V, & C_{eq} &= C_1 + C_2 + \dots, \\
 \frac{1}{C_{eq}} &= \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \dots, & U &= \frac{Q^2}{2C} = \frac{CV^2}{2} = \frac{QV}{2}, & \frac{\epsilon}{\epsilon_0} &= \kappa, & u &= \frac{\epsilon_0}{2} E^2, & E &= \frac{E_0}{\kappa}, \\
 E &= \frac{\sigma}{\epsilon}, & u &= \frac{\epsilon}{2} E^2, & \oint \epsilon_0 \kappa \vec{E} \cdot d\vec{A} &= q_{int-liv}, & I &= \frac{dQ}{dt} = n|q|v_d A, & \vec{J} &= n|q|\vec{v}_d, \\
 \rho(T) &= \rho_0[1 + \alpha(T - T_0)], & dR &= \rho \frac{d\ell}{A}, & V &= RI, & V &= \mathcal{E} - Ir, & P &= VI = I^2 R = \frac{V^2}{R}, \\
 \vec{F} &= q\vec{E} + q\vec{v} \times \vec{B}, & \Phi_B &= \int \vec{B} \cdot d\vec{A}, & \oint \vec{B} \cdot d\vec{A} &= 0, & d\vec{F} &= I d\vec{\ell} \times \vec{B}, & \vec{\mu} &= I\vec{A}, \\
 \vec{\tau} &= \vec{\mu} \times \vec{B}, & U &= -\vec{\mu} \cdot \vec{B}, & d\vec{B} &= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{\ell} \times \hat{r}}{r^2}, & \frac{F}{\ell} &= \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi r}, & \oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} &= \mu_0 I_{int}, \\
 \vec{B}_0 &= \mu_0 \vec{H}, & \vec{B}_m &= \mu_0 \vec{M}, & \vec{M} &= \chi_m \vec{H}, & \mathcal{E} &= -\frac{d\Phi_m}{dt}, \\
 \oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} &= -\frac{d}{dt} \int \vec{B} \cdot d\vec{A}, & \Phi^{total} &= N\phi_{espira} = LI, & \Phi_{21}^{total} &= N_2\phi_{espira} = M_{21}I_1, \\
 u &= \frac{B^2}{2\mu_0}, & U &= \frac{LI^2}{2}, & u &= \frac{B^2}{2\mu}, & \mu &= \kappa_m \mu_0 = (1 + \chi_m)\mu_0.
 \end{aligned}$$