

Física III - 4320301
Escola Politécnica - 2013
GABARITO DA PR
25 de julho de 2013

Questão 1

Uma distribuição de cargas, esfericamente simétrica, tem densidade volumétrica

$$\rho(r) = \begin{cases} \rho_0 \frac{r}{R} & r \leq R \\ 0 & r > R \end{cases} .$$

onde ρ_0 é uma constante positiva.

- (a) (1,0 ponto) Calcule a carga $Q(r)$ contida em uma esfera de raio r concêntrica com a distribuição de carga. Calcule a carga total da distribuição.
- (b) (1,0 ponto) Calcule o vetor campo elétrico para $r < R$.
- (c) (0,5 ponto) Calcule o vetor campo elétrico para $r > R$.

Solução da questão 1

- (a) A carga contida na esfera S de raio $r \leq R$ concêntrica com a distribuição de carga é

$$Q(r) = \int_S \rho(r) dV = \int_0^r \rho_0 \frac{r}{R} 4\pi r^2 dr \implies Q(r) = \frac{\rho_0 \pi r^4}{R}.$$

A carga total é obtida fazendo $r = R$,

$$Q(R) = \rho_0 \pi R^3.$$

- (b) A lei de Gauss num volume \mathcal{V} delimitado por uma superfície esférica S de raio r concêntrica com a distribuição de carga fornece

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_{\mathcal{V}} \rho dV.$$

Para $r < R$, usando a simetria esférica do campo \vec{E} , obtemos

$$E 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} Q(r) \implies E = \frac{\rho_0 r^2}{4\epsilon_0 R} \implies \vec{E} = \frac{\rho_0 r^2}{4\epsilon_0 R} \hat{r}.$$

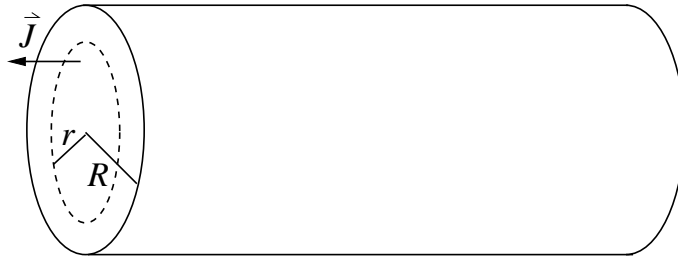
- (c) Para $r > R$, novamente tomamos uma superfície esférica S de raio r concêntrica com a distribuição de carga obtemos

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{A} = E 4\pi r^2 = \frac{Q(R)}{\epsilon_0} \implies E = \frac{\rho_0 R^3}{4\epsilon_0 r^2} \implies \vec{E} = \frac{\rho_0 R^3}{4\epsilon_0 r^2} \hat{r}.$$

Questão 2

Em um condutor cilíndrico muito longo, maciço, de raio R passa uma corrente cuja densidade J varia quadraticamente com a distância ao eixo do cilindro: $J = \alpha r^2$, onde α é uma constante.

- (a) (1,0 ponto) Calcule a corrente $I(r)$ através do disco de raio r mostrado na figura.



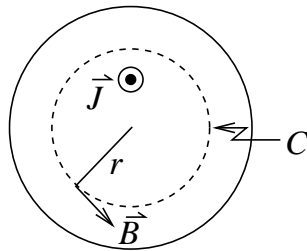
- (b) (0,5 ponto) Calcule o vetor \vec{B} para $r < R$.
- (c) (0,5 ponto) Calcule o vetor \vec{B} para $r > R$.
- (d) (0,5 ponto) Expresse α em função da corrente total I e R .

Solução da questão 2

(a) A corrente $I(r)$ é dada por

$$I(r) = \int \vec{J} \cdot d\vec{A} = \int_0^r (\alpha r^2)(2\pi r dr) = \frac{\pi r^4 \alpha}{2}$$

(b) O campo tem simetria cilíndrica. Usando a lei de Ampère com o percurso pontilhado C da figura obtemos para $r < R$:



$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B(r)2\pi r = \mu_0 I(r),$$
$$\Rightarrow B = \frac{\mu_0 r^3 \alpha}{4} \Rightarrow \boxed{\vec{B} = \frac{\mu_0 r^3 \alpha}{4} \hat{\theta}}$$

(c) Se $r > R$, a corrente que atravessa uma superfície limitada por C é I .

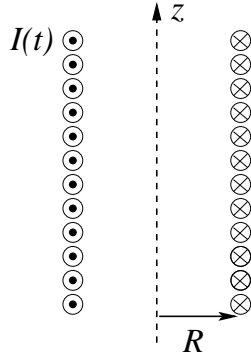
$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B(r)2\pi r = \mu_0 I \Rightarrow B = \frac{\mu_0 R^4 \alpha}{4r} \Rightarrow \boxed{\vec{B} = \frac{\mu_0 R^4 \alpha}{4r} \hat{\theta}}$$

(d) Substituindo r por R na expressão do item (a) obtemos

$$I(R) = I = \frac{\pi R^4 \alpha}{2} \Rightarrow \boxed{\alpha = \frac{2I}{\pi R^4}}$$

Questão 3

Considere um solenóide infinito de raio R com n espiras por unidade de comprimento

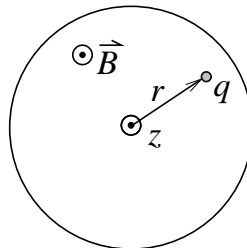


por onde passa uma corrente

$$I(t) = \begin{cases} I_0 & \text{para } t < 0, \\ I_0(1 + \alpha t) & \text{para } t \geq 0, \end{cases}$$

onde α é uma constante com dimensão de inverso de tempo. Dado: o vetor campo magnético no solenóide $\vec{B}(t) = \mu_0 n I(t) \hat{k}$.

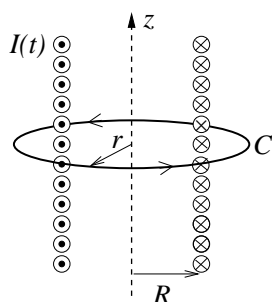
- (a) (1,0 ponto) Calcule o vetor campo elétrico no exterior do solenóide para $t \geq 0$.
- (b) (1,0 ponto) Calcule o vetor campo elétrico no interior do solenóide para $t \geq 0$.
- (c) (0,5 ponto) Considere uma partícula com carga q e massa m que no instante $t = 0$ está parada a uma distância r do eixo do solenóide conforme a figura. Calcule o vetor aceleração desta partícula em $t = 0$.



Corte Transversal

Solução da questão 3

- (a) O campo elétrico pode ser calculado através da lei de Faraday. Por simetria o campo elétrico é da forma $\vec{E} = E(r)\hat{\theta}$, onde r é a distância até o eixo do solenóide.



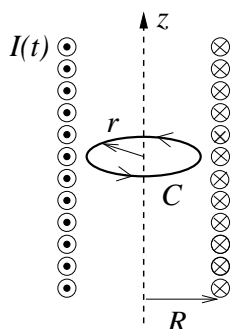
Percorrendo o caminho C de raio $r > R$ no sentido indicado na figura a normal ao disco S de raio r é igual a \hat{k} .

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = -\frac{d\Phi_B}{dt} \Rightarrow E2\pi r = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B}(t) \cdot d\vec{A} = -\frac{dB(t)}{dt} \pi R^2$$

$$\Rightarrow E2\pi r = -\mu_0 n \left(\frac{dI(t)}{dt} \right) \pi R^2$$

$$\Rightarrow E = -\frac{\mu_0 n \alpha I_0 R^2}{2r} \Rightarrow \boxed{\vec{E} = -\frac{\mu_0 n \alpha I_0 R^2}{2r} \hat{\theta}}$$

- (b) Novamente usamos a lei de Faraday.



Tomando um caminho C circular, análogo ao do item (a), mas com raio $r < R$, obtemos

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = -\frac{d\Phi_B}{dt} \Rightarrow E2\pi r = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B}(t) \cdot d\vec{A} = -\frac{dB(t)}{dt} \pi r^2$$

$$\Rightarrow E2\pi r = -\mu_0 n \left(\frac{dI(t)}{dt} \right) \pi r^2$$

$$\Rightarrow E = -\frac{\mu_0 n \alpha I_0 r}{2} \Rightarrow \boxed{\vec{E} = -\frac{\mu_0 n \alpha I_0 r}{2} \hat{\theta}}$$

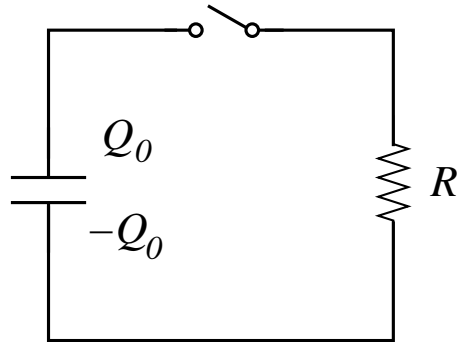
- (c) Como a partícula está em repouso, a única força sobre a partícula é a força elétrica.

A aceleração é obtida usando-se a segunda lei de Newton:

$$m\vec{a} = q\vec{E} \Rightarrow \boxed{\vec{a} = -\frac{q\mu_0 n \alpha I_0 r}{2m} \hat{\theta}}$$

Questão 4

Um capacitor de capacitância C está ligado em paralelo a um resistor de resistência R , conforme a figura. No instante $t = 0$ a carga do capacitor é Q_0 e a chave é fechada.



- (a) (0,5 ponto) Escreva a equação diferencial para a carga $Q(t)$ na placa superior do capacitor para $t > 0$.
- (b) (1,0 ponto) Calcule $Q(t)$ e $I(t)$ para $t > 0$.
- (c) (1,0 ponto) Calcule a energia $U(t)$ armazenada no capacitor. Note que $U(t)$ não é constante. Calcule dU/dt e interprete o resultado.

Solução da questão 4

(a) A ddp no capacitor é igual à ddp no resistor

$$RI = \frac{Q}{C}.$$

Como o capacitor está descarregando $I = -dQ/dt$ e a equação do circuito é

$$R\frac{dQ}{dt} + \frac{Q}{C} = 0.$$

(b) A solução da equação é

$$\begin{aligned} Q(t) &= Ae^{-t/RC}, & Q(0) &= Q_0 = A, \\ \implies Q(t) &= Q_0 e^{-t/RC}; & I(t) &= -\frac{dQ}{dt} = \frac{Q_0}{RC} e^{-t/RC}. \end{aligned}$$

(c) A energia no capacitor é

$$U = \frac{Q^2}{2C} = \frac{Q_0^2}{2C} e^{-2t/RC} \implies \frac{dU}{dt} = -\frac{Q_0^2}{RC^2} e^{-2t/RC}.$$

A potência dissipada no resistor é

$$P = RI^2 = R \frac{Q_0^2}{R^2 C^2} e^{-2t/RC} = \frac{Q_0^2}{RC^2} e^{-2t/RC}.$$

Assim, $P = -dU/dt$ e portanto a variação da energia armazenada no capacitor é igual à potência dissipada no resistor.

Formulário

$$\begin{aligned}
 \vec{F} &= q\vec{E}, \quad \vec{E} = \frac{q(\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|^3}, \quad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \hat{r}, \quad d\mathcal{V} = dx dy dz, \quad d\mathcal{V} = 4\pi r^2 dr, \\
 \Phi_E &= \int \vec{E} \cdot d\vec{A}, \quad \oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}, \quad V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|}, \quad V_B - V_A = - \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{\ell}, \\
 V &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r}, \quad \vec{E} = -\vec{\nabla}V, \quad V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}, \quad U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i<j} \frac{q_i q_j}{r_{ij}}, \quad \frac{\epsilon}{\epsilon_0} = \kappa, \quad u = \frac{\epsilon_0}{2} E^2, \\
 E &= \frac{E_0}{\kappa}, \quad u = \frac{\epsilon}{2} E^2, \quad \oint \epsilon_0 \kappa \vec{E} \cdot d\vec{A} = q_{int-liv}, \quad I = \frac{dQ}{dt} = n|q|v_d A, \quad \vec{J} = n|q|\vec{v}_d, \quad V = RI, \\
 P &= VI = I^2 R = \frac{V^2}{R}, \quad \vec{F} = q\vec{E} + q\vec{v} \times \vec{B}, \quad \Phi_B = \int \vec{B} \cdot d\vec{A}, \quad \oint \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0, \quad d\vec{F} = I d\vec{\ell} \times \vec{B}, \\
 \vec{\mu} &= I\vec{A}, \quad \vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B}, \quad U = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}, \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}, \\
 \mathcal{E} &= -\frac{d\Phi_m}{dt}, \quad \vec{B}_0 = \mu_0 \vec{H}, \quad \vec{B}_m = \mu_0 \vec{M}, \quad \vec{M} = \chi_m \vec{H} = \chi_m \frac{\vec{B}_0}{\mu_0}, \quad \vec{B} = \vec{B}_0 + \vec{B}_m, \\
 \vec{B} &= \mu_0(1 + \chi_m) \vec{H} = (1 + \chi_m) \vec{B}_0, \quad \mu = K_m \mu_0 = (1 + \chi_m) \mu_0, \quad \oint \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = -\frac{d}{dt} \int \vec{B} \cdot d\vec{A}, \\
 \Phi^{total} &= N\phi_{espira} = LI, \quad \Phi_{21}^{total} = N_2\phi_{espira} = M_{21}I_1, \quad u = \frac{B^2}{2\mu_0}, \quad U = \frac{LI^2}{2}, \quad u = \frac{B^2}{2\mu}.
 \end{aligned}$$