



2º Teste

- Na realização do Teste não são permitidas máquinas de calcular e telemóveis.
- Identifique claramente todas as folhas do Teste.
- Resolva os grupos em páginas separadas

Duração do Teste: 1h15

1. Considere um solenóide com N espiras de raio a , comprimento $\ell \gg a$ e preenchido por um material de permeabilidade magnética μ . Considerando que o solenóide é percorrido por uma corrente estacionária I :

a) [1,5] determine o campo magnético no interior do solenóide;

R:

$$B = \mu \frac{N}{\ell} I$$

Com a direcção do eixo do solenóide.

b) [1,0] Mostre que o coeficiente de auto-indução L do solenóide é dado pela expressão

$$L = \mu \frac{N^2}{\ell} \pi a^2$$

R:

$$\begin{aligned}\phi_{1\text{espira}} &= \int_{1\text{espira}} \vec{B} \cdot \vec{n} dS \\ \phi &= N \phi_{1\text{espira}} \\ L &= \frac{\phi}{I}\end{aligned}$$

Considere agora que inicialmente o sistema não está alimentado e que no instante de tempo $t = 0$ se liga o solenóide a uma fonte de corrente estacionária de valor nominal I_0 . Considere ainda que a resistência eléctrica do solenóide é R .

c) [1,5] Mostre que a corrente que circula no solenóide, $i(t)$, é dada pela expressão

$$i(t) = I_0 \left[1 - e^{-\frac{R}{L}t} \right]$$

e represente-a graficamente.

[Sugestão: comece por escrever a equação diferencial que descreve a evolução da corrente no sistema e a condição inicial do sistema.]

R:

$$i_{\text{forçado}} = I_0$$

$$i_{\text{total}} = i_{\text{forçado}} + i_{\text{livre}} \Leftrightarrow i_{\text{livre}} = i_{\text{total}} - i_{\text{forçado}} = -I_0 e^{-\frac{R}{L}t}$$

substituindo-se i_{livre} na equação diferencial que pode ser obtida pela lei das malhas: $\frac{di}{dt} + \frac{R}{L}i = 0$ obtém-se uma proposição verdadeira.

d) [1,0] Obtenha as expressões da energia magnética U_M e da potência magnética P_M do solenóide ao longo do tempo e calcule os seus limites para $t \rightarrow \infty$.

Indique qual é a potência dissipada na resistência no limite $t \rightarrow \infty$ e explique o funcionamento do circuito ao longo do tempo.

R:

$$U_M(t) = \frac{1}{2}Li^2(t) = \frac{1}{2}\mu\frac{N^2}{\ell}\pi a^2 I_0^2 \left[1 - e^{-\frac{R}{L}t}\right]^2$$

$$P_M(t) = \frac{dU_M}{dt} = \mu\frac{N^2}{\ell}\pi a^2 I_0^2 \frac{R}{L} \left(1 - e^{-\frac{R}{L}t}\right) e^{-\frac{R}{L}t}$$

$$U_M(t \rightarrow \infty) = \frac{1}{2}LI_0^2$$

$$P_M(t \rightarrow \infty) = 0$$

$$P_R(t \rightarrow \infty) = RI_0^2$$

A fonte irá fornecer a energia magnética que irá ficar armazenada no interior da bobine. Com o decorrer do tempo, a bobina terá uma energia cada vez mais próxima do seu valor final e a corrente no circuito irá aumentar. No limite do tempo a tender para infinito, a bobina terá a sua energia final, que corresponde à corrente máxima que a fonte consegue impor ao circuito, a potência fornecida pela fonte à bobina será nula e toda a potência fornecida pela fonte será dissipada na resistência.

e) [1,0] Utilize a expressão de U_M para calcular a pressão magnética sobre o solenóide.

R:

$$P = \frac{F_r}{2\pi a \ell}$$

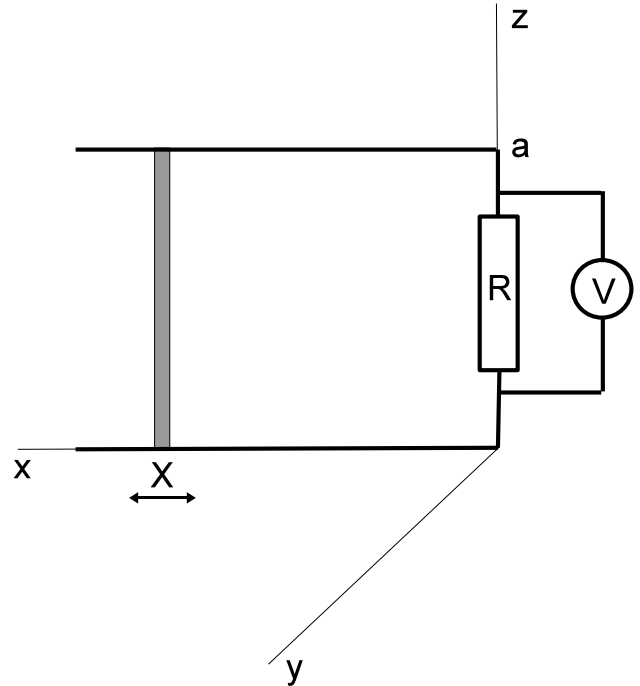
$$F_r = +\frac{dU_M}{da} \Big|_{I=\text{const.}}$$

$$P = \frac{1}{2}\mu\frac{N^2}{\ell^2}I_0^2 \left[1 - e^{-\frac{R}{L}t}\right]^2$$

2. Considere uma espira rectangular com uma altura fixa a e com um lado móvel que lhe confere um comprimento variável X , como se mostra na figura. A espira é atravessada pelo campo magnético de uma onda electromagnética plana, monocromática, que se propaga no ar com uma frequência angular $\omega = 3 \times 10^9 \text{ rad.s}^{-1}$, e é descrito pela expressão:

$$\vec{B} = B_0 \text{sen}(\omega t + kx) \vec{u}_y$$

O fio condutor da espira tem resistência desprezável face ao valor de uma resistência eléctrica R inserida num dos seus lados fixos e a sua corrente é medida indirectamente através da tensão medida com um voltímetro nessa resistência.



- a) [1,0] Qual o vector de onda, \vec{k} , desta onda electromagnética (incluindo o valor do seu módulo)?

R:

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = -kx \rightarrow \vec{k} = -k\vec{u}_x$$

$$k = \frac{\omega}{c} = 10 \text{ rad.m}^{-1}$$

- b) [1,0] Determine a expressão do campo eléctrico desta onda electromagnética, \vec{E} .

R:

$$\vec{E} = \frac{E}{B} \vec{B} \times \frac{\vec{k}}{k} = cB_0 \text{sen}(\omega t + kx) \vec{u}_z$$

- c) [1,0] Determine a expressão da força electromotriz induzida pelo campo magnético na espira em função da posição X do lado móvel.

R:

$$\Phi = \int_0^a \int_0^X \vec{B} \cdot \vec{u}_y dx dz = \frac{B_0 a}{k} [\cos(\omega t) - \cos(\omega t + kX)]$$

$$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt} = B_0 a c [\text{sen}(\omega t) - \text{sen}(\omega t + kX)]$$

- d) [1,0] Sugira uma experiência para determinar o comprimento de onda desta onda electromagnética com esta montagem experimental.

R:

$X = \lambda \rightarrow \varepsilon = 0$ basta então procurar a primeira posição de $X \neq 0$ que torne $V = 0$ no voltímetro.

Electrostática

- $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r$
- $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \times 10^9 \text{ N.m}^2.\text{C}^{-2}$
- $\oint_{\Gamma} \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = 0$
 $\nabla \times \vec{E} = 0$
- $\oint_S \vec{D} \cdot \vec{n} dS = \int_V \rho_{liv} dv$
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho_{liv}$
- $\oint_S \vec{P} \cdot \vec{n} dS = - \int_V \rho_{pol} dv$
 $\rho_{pol} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{P}$
 $\sigma_{pol} = \vec{P} \cdot \vec{n}_{ext}$
- $\phi_P = \int_P^{Ref} \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$
 $\vec{E} = -\vec{\nabla}\phi$
- $\vec{D} = \vec{P} + \epsilon_0 \vec{E}$
 $\vec{D} = \epsilon_0(1 + \chi_E) \vec{E} = \epsilon \vec{E}$
- $Q = CV$
- $U_E = \left[\frac{1}{2} \right] \sum_i q_i \phi_i$
- $u_E = \frac{1}{2} \epsilon E^2$
 $U_E = \int_V u_E dv$
- $\vec{F}_s = \pm \frac{dU_E}{ds} \vec{u}_s$

Corrente eléctrica estacionária

- $\vec{J} = Nq\vec{v}$
- $\vec{J} = \sigma_c \vec{E}$
- $I = \int_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS$
- $p = \vec{J} \cdot \vec{E}$
- $\oint_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS = - \frac{d}{dt} \int_V \rho dv$
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{J} = - \frac{d\rho}{dt}$

Ondas electromagnéticas

- $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$
- $\vec{n} = \frac{\vec{\kappa}}{\kappa} = \frac{\vec{E}}{E} \times \frac{\vec{B}}{B}$
- $\frac{E}{B} = v$
- $v = \frac{1}{\sqrt{\epsilon\mu}}$
- $u = u_E + u_M$
- $I = \langle \vec{S} \cdot \vec{n} \rangle$

Magnetostática

- $\vec{B} = \int_{\Gamma} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{\ell} \times \vec{u}_r}{r^2}$
 $\frac{\mu_0}{4\pi} = 10^{-7} \text{ H/m}$
- $d\vec{F} = Id\vec{\ell} \times \vec{B}$
- $\oint_S \vec{B} \cdot \vec{n} dS = 0$
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$
- $\oint_{\Gamma} \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \int_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J}$
- $\vec{B} = \mu_0(\vec{M} + \vec{H})$
 $\vec{B} = \mu_0(1 + \chi_m)\vec{H} = \mu\vec{H}$
- $\oint_{\Gamma} \vec{M} \cdot d\vec{\ell} = \int_S \vec{J}_M \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{J}_M = \vec{\nabla} \times \vec{M}$
 $\vec{J}'_M = \vec{M} \times \vec{n}_{ext}$

Interacção de partículas e campos

- $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$

Campos variáveis e indução

- $\oint_{\Gamma} \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = - \frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{\nabla} \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
- $\Phi_i = L_i I_i + M_{ij} I_j$
- $U_M = \left[\frac{1}{2} \right] \sum_i \Phi_i I_i$
- $u_M = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu}$
 $U_M = \int_V u_M dv$
- $\vec{F}_s = \pm \frac{dU_M}{ds} \vec{u}_s$
- $\oint_{\Gamma} \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \int_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS + \frac{d}{dt} \int_S \vec{D} \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

Óptica

- $n_1 \text{sen}\theta_1 = n_2 \text{sen}\theta_2$
- $\text{tg}\theta_B = \frac{n_2}{n_1}$
interferência entre fendas
- $d \text{sen}\theta_{max} = m\lambda$
- $d \text{sen}\theta_{min} = m\lambda + \frac{\lambda}{m'}$ ($m' \leq N$ e par)
difracção
- $a \text{sen}\theta_{min} = m\lambda$

Algumas Primitivas

$$\int \frac{dx}{(x^2 + b)^{3/2}} = \frac{1}{b} \frac{x}{\sqrt{x^2 + b}} \qquad \int \frac{x dx}{(x^2 + b)^{3/2}} = -\frac{1}{\sqrt{x^2 + b}}$$

$$\int \frac{x dx}{\sqrt{x^2 + b}} = \sqrt{x^2 + b} \qquad \int \frac{dx}{\sqrt{x^2 + b}} = \ln(x + \sqrt{x^2 + b})$$

$$\int \frac{dx}{x(x+a)} = \frac{1}{a} \ln\left(\frac{x}{x+a}\right)$$

Para o cálculo analítico de integrais pode ser consultado o endereço web: <http://integrals.wolfram.com>

Coordenadas cartesianas (x, y, z)

$$d\vec{l} = dx \vec{u}_x + dy \vec{u}_y + dz \vec{u}_z$$

$$dS = dx dy$$

$$dV = dx dy dz$$

$$\vec{\nabla} F = \left(\frac{\partial F}{\partial x}, \frac{\partial F}{\partial y}, \frac{\partial F}{\partial z} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{A} = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \times (A_x, A_y, A_z)$$

Coordenadas polares (r, θ)

$$d\vec{l} = dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta$$

$$dS = r dr d\theta$$

Coordenadas cilíndricas (r, θ, z)

$$d\vec{l} = dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta + dz \vec{u}_z$$

$$dV = r dr d\theta dz$$

$$\vec{\nabla} F = \left(\frac{\partial F}{\partial r}, \frac{1}{r} \frac{\partial F}{\partial \theta}, \frac{\partial F}{\partial z} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{r} \frac{\partial(r A_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{A} = \left(\frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial z} \right) \vec{u}_r + \left(\frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} \right) \vec{u}_\theta + \left(\frac{1}{r} \frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{1}{r} \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right) \vec{u}_z$$

Coordenadas esféricas (r, θ, ϕ)

$$d\vec{l} = dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta + r \operatorname{sen}\theta d\phi \vec{u}_\phi$$

$$dV = r^2 dr \operatorname{sen}\theta d\theta d\phi$$

$$\vec{\nabla} F = \left(\frac{\partial F}{\partial r}, \frac{1}{r} \frac{\partial F}{\partial \theta}, \frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial F}{\partial \phi} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\operatorname{sen}\theta A_\theta) + \frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial}{\partial \phi} (A_\phi)$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{A} = \left[\frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial(\operatorname{sen}\theta A_\phi)}{\partial \theta} - \frac{\partial(\operatorname{sen}\theta A_\theta)}{\partial \phi} \right] \vec{u}_r + \frac{1}{r} \left[\frac{1}{\operatorname{sen}\theta} \frac{\partial A_r}{\partial \phi} - \frac{\partial(r A_\phi)}{\partial r} \right] \vec{u}_\theta + \frac{1}{r} \left[\frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right] \vec{u}_\phi$$

Teorema da Divergência

$$\int_V \vec{\nabla} \cdot \vec{A} dV = \oint_S \vec{A} \cdot \vec{n} dS$$

Teorema da Stokes

$$\int_S \vec{\nabla} \times \vec{A} dS = \oint_\Gamma \vec{A} \cdot d\vec{l}$$

Identidades vectoriais

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{A} \times \vec{B}) = \vec{B} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{A}) - \vec{A} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{B})$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = 0$$

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{A}) - \nabla^2 \vec{A}$$