ALDÁRIO

EE540U - 1°S/2009 - Prova 1

- 1. Na figura 1 o circuito retangular está situado no plano yz e move-se para a direita com velocidade \mathbf{u} . A corrente no condutor retilínio e muito longo é uma constante: $i_0 = I_0$. Assuma que a resistência R do circuito é suficientemente alta para que possamos desprezar a influência da corrente i que circula no mesmo. Determine a corrente i, no instante mostrado na figura: o lado esquerdo está a uma distância a do condutor e, nesse intante, a velocidade é $\mathbf{u} = u_0 \mathbf{a}_y$.
- 2. O mesmo que na questão 2, sendo que agora, $i_0 = I_0 \cos \omega t$ e o circuito está estacionário, ou seja, $\mathbf{u} = 0$.
- 3. A figura 2 mostra esquematicamente um capacitor de placas circulares e paralelas de raio a, em que a placa superior é móvel, de maneira que o espaçamento entre as placas é dado por

$$d = d_0(1 + k\sin\omega t)$$
; $d_0 << a$; $k < 1$.

As placas são conectadas a uma bateria que mantém uma tensão constante, V_0 , entre elas. Calcule a corrente i que circula pelo circuito. Para todos os efeitos, condidere o sistema no vácuo. Assuma que o campo elétrico é uniforme em todo espaço entre as placas do capacitor.

4. Na figura 3, considere o eixo z emergindo perpendicularmente à pagina, no centro do disco sombreado (raio a). Existe um campo magnético, \mathbf{B} , que é dado por $\mathbf{B} = \mathbf{a}_z B_0 \sin \omega t$ para todos pontos do tubo circular que intercepta perpendicalrmente a página no disco e é praticamente nulo em todos os demais pontos. Um campo como esse pode ser realizado aproximadamente por um longo solenóide enrolado uniformemente. Considere o circuito que contém os resistores, R_1 e R_2 , e os dois voltímetros, cujas leituras em tensão eficaz serão representadas por V_1 e V_2 . Determine as tensões eficazes V_1 e V_2 . Ignore as pequenas correntes através dos voltímetros, o campo magnético produzido pelas correntes que circulam nos resistores, e as resistências dos fios de ligação.

EE540U - 1°S/2009 - Formulário P1

Lei da Força de Lorentz

$$\mathbf{F} = q(\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B})$$

Equações de Maxwell

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{1}{\varepsilon_0} \rho_t \qquad \qquad \nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \qquad \qquad \nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{J}_t + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$$

com

$$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ H/m}$$
 $\mu_0 \varepsilon_0 = \frac{1}{c^2} \Rightarrow \varepsilon_0 = \frac{1}{\mu_0 c^2}$
 $c \cong 3 \times 10^8 \text{ m/s}$
 $\varepsilon_0 \cong 8.854 \times 10^{-12} \text{ F/m}$

Equações de Maxwell em termos de

$$\mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} \qquad \quad \mathbf{H} = \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B} + \mathbf{M} \qquad \quad \text{(no vácuo, } \mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} \text{ , } \mathbf{H} = \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B} \text{)}$$

Para meios isotrópicos e lineares $D = \varepsilon E$, $B = \mu H$. Se, além disso o meio é homogêneo, ε e μ não variam com a posição.

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho \qquad \qquad \nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \qquad \qquad \nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}$$

onde a densidade de carga livre, ρ , e a densidade de corrente devido à carga livre, J, relacionam-se às correspondentes densidades totais através de

$$\rho_t = \rho + \rho_p \qquad \rho_p = -\nabla \cdot \mathbf{P}; \qquad \mathbf{J}_t = \mathbf{J} + \nabla \times \mathbf{M} + \frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t}$$

Lei de conservação da carga (já implícita nas eq. de Maxwell):

$$\nabla \cdot \mathbf{J}_{t} + \frac{\partial \rho_{t}}{\partial t} = 0 \; ; \qquad \nabla \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \; ; \qquad \nabla \cdot \mathbf{J}_{p} + \frac{\partial \rho_{p}}{\partial t} = 0 \quad (\mathbf{J}_{p} = \frac{\partial \mathbb{P}}{\partial t})$$

$$\oint_{S} \mathbf{J}_{t} \cdot d\mathbf{s} + \frac{d}{dt} \int_{V} \rho_{t} dv = 0 \; ; \qquad \oint_{S} \mathbf{J} \cdot d\mathbf{s} + \frac{d}{dt} \int_{V} \rho dv = 0 \; ; \qquad \oint_{S} \mathbf{J}_{p} \cdot d\mathbf{s} + \frac{d}{dt} \int_{V} \rho_{p} dv = 0$$

Forma integral das equações de Maxwell

$$\oint_{S} \mathbf{D} \cdot d\mathbf{s} = \int_{V} \rho dt = Q$$

$$\oint_{S} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = 0$$

$$\oint_{C} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_{S} \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s} = -\frac{d}{dt} \int_{S} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = -\frac{d\Phi}{dt}$$

$$\oint_{C} \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_{S} \left(\mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) \cdot d\mathbf{s} = I + \frac{d}{dt} \int_{S} \mathbf{D} \cdot d\mathbf{s}$$

$$Obs: -\int_{S} \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s} = -\frac{d}{dt} \int_{S} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \int_{S} \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s} = \frac{d}{dt} \int_{S} \mathbf{D} \cdot d\mathbf{s}, \text{ porque as superficies são}$$

considerads fixas (invariantes no tempo)

Condições de contorno (a_{n2} aponta do meio 2 para o meio 1)

$$(\mathbf{E}_{1})_{\parallel} = (\mathbf{E}_{2})_{\parallel};$$
 $\mathbf{a}_{n2} \times (\mathbf{H}_{1} - \mathbf{H}_{2}) = \mathbf{J}_{s} \text{ ou } (\mathbf{H}_{1})_{\parallel} - (\mathbf{H}_{2})_{\parallel} = \mathbf{J}_{s} \times \mathbf{a}_{n2}$
 $\mathbf{a}_{n2} \cdot (\mathbf{D}_{1} - \mathbf{D}_{2}) = \rho_{s}$ $B_{1n} = B_{2n}$

Força eletromotriz

f.e.m =
$$\mathcal{E} = \oint_C (\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B}) \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = -\frac{d\Phi}{dt}$$

Note que neste caso a curva fechada e a superfície podem estar variando. A velocidade u representa a velocidade com que cada ponto da curva C está se movendo, no instante em que se calcula a integral. Note que, em acordo com a lei de Faraday

$$\oint_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s}$$

mas, em geral,

$$\int_{S} \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s} \neq \frac{d}{dt} \int_{S} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \int_{S} \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{s} - \oint_{C} \mathbf{u} \times \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l}$$

Some Useful Vector Identities

$$\mathbf{A} \cdot \mathbf{B} \times \mathbf{C} = \mathbf{B} \cdot \mathbf{C} \times \mathbf{A} = \mathbf{C} \cdot \mathbf{A} \times \mathbf{B}$$

$$\mathbf{A} \times (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = \mathbf{B}(\mathbf{A} \cdot \mathbf{C}) - \mathbf{C}(\mathbf{A} \cdot \mathbf{B})$$

$$\nabla(\psi V) = \psi \nabla V + V \nabla \psi$$

$$\nabla \cdot (\psi \mathbf{A}) = \psi \nabla \cdot \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla \psi$$

$$\nabla \times (\psi \mathbf{A}) = \psi \nabla \times \mathbf{A} + \nabla \psi \times \mathbf{A}$$

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

$$\nabla \cdot \nabla V = \nabla^2 V$$

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

$$\nabla \times \nabla V = 0$$

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

$$\int_{V} \nabla \cdot \mathbf{A} \, dv = \oint_{S} \mathbf{A} \cdot ds \qquad \text{(Divergence theorem)}$$

$$\int_{S} \nabla \times \mathbf{A} \cdot ds = \oint_{C} \mathbf{A} \cdot d\ell \qquad \text{(Stokes's theorem)}$$

Gradient, Divergence, Curl, and Laplacian Operations

Cartesian Coordinates (x, y, z)

$$\nabla V = \mathbf{a}_{x} \frac{\partial V}{\partial x} + \mathbf{a}_{y} \frac{\partial V}{\partial y} + \mathbf{a}_{z} \frac{\partial V}{\partial z}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{\partial A_{x}}{\partial x} + \frac{\partial A_{y}}{\partial y} + \frac{\partial A_{z}}{\partial z}$$

$$\nabla \times \mathbf{A} = \begin{vmatrix} \mathbf{a}_{x} & \mathbf{a}_{y} & \mathbf{a}_{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_{x} & A_{y} & A_{z} \end{vmatrix} = \mathbf{a}_{x} \left(\frac{\partial A_{z}}{\partial y} - \frac{\partial A_{y}}{\partial z} \right) + \mathbf{a}_{y} \left(\frac{\partial A_{x}}{\partial z} - \frac{\partial A_{z}}{\partial x} \right) + \mathbf{a}_{z} \left(\frac{\partial A_{y}}{\partial x} - \frac{\partial A_{x}}{\partial y} \right)$$

$$\nabla^{2} V = \frac{\partial^{2} V}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} V}{\partial y^{2}} + \frac{\partial^{2} V}{\partial z^{2}}$$

The graph on the cover is a section of a chart for transmission-line calculations. (Discussed in Chapter 9.)

Cylindrical Coordinates (r, ϕ, z)

$$\nabla V = \mathbf{a}_{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \mathbf{a}_{\phi} \frac{\partial V}{r \partial \phi} + \mathbf{a}_{z} \frac{\partial V}{\partial z}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r A_{r}) + \frac{\partial A_{\phi}}{r \partial \phi} + \frac{\partial A_{z}}{\partial z}$$

$$\nabla \times \mathbf{A} = \frac{1}{r} \begin{vmatrix} \mathbf{a}_{r} & \mathbf{a}_{\phi} r & \mathbf{a}_{z} \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \phi} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_{r} & r A_{\phi} & A_{z} \end{vmatrix} = \mathbf{a}_{r} \left(\frac{\partial A_{z}}{r \partial \phi} - \frac{\partial A_{\phi}}{\partial z} \right) + \mathbf{a}_{\phi} \left(\frac{\partial A_{r}}{\partial z} - \frac{\partial A_{z}}{\partial r} \right) + \mathbf{a}_{z} \frac{1}{r} \left[\frac{\partial}{\partial r} (r A_{\phi}) - \frac{\partial A_{r}}{\partial \phi} \right]$$

$$\nabla^{2} V = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial V}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^{2}} \frac{\partial^{2} V}{\partial \phi^{2}} + \frac{\partial^{2} V}{\partial z^{2}}$$

Spherical Coordinates (R, θ, ϕ)

$$\nabla V = \mathbf{a}_{R} \frac{\partial V}{\partial R} + \mathbf{a}_{\theta} \frac{\partial V}{R \partial \theta} + \mathbf{a}_{\phi} \frac{1}{R \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \phi}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{1}{R^{2}} \frac{\partial}{\partial R} (R^{2} A_{R}) + \frac{1}{R \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (A_{\theta} \sin \theta) + \frac{1}{R \sin \theta} \frac{\partial A_{\phi}}{\partial \phi}$$

$$\nabla \times \mathbf{A} = \frac{1}{R^{2} \sin \theta} \begin{vmatrix} \mathbf{a}_{R} & \mathbf{a}_{\theta} R & \mathbf{a}_{\phi} R \sin \theta \\ \frac{\partial}{\partial R} & \frac{\partial}{\partial \theta} & \frac{\partial}{\partial \phi} \\ A_{R} & R A_{\theta} & (R \sin \theta) A_{\phi} \end{vmatrix} = \mathbf{a}_{R} \frac{1}{R \sin \theta} \left[\frac{\partial}{\partial \theta} (A_{\phi} \sin \theta) - \frac{\partial A_{\theta}}{\partial \phi} \right]$$

$$+ \mathbf{a}_{\theta} \frac{1}{R} \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_{R}}{\partial \phi} - \frac{\partial}{\partial R} (R A_{\phi}) \right]$$

$$+ \mathbf{a}_{\phi} \frac{1}{R} \left[\frac{\partial}{\partial R} (R A_{\theta}) - \frac{\partial A_{R}}{\partial \theta} \right]$$

$$\nabla^{2} V = \frac{1}{R^{2}} \frac{\partial}{\partial R} \left(R^{2} \frac{\partial V}{\partial R} \right) + \frac{1}{R^{2} \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial V}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{R^{2} \sin^{2} \theta} \frac{\partial^{2} V}{\partial \phi^{2}}$$

DERIVATIVES AND INTEGRALS

In what follows, the letters u and v stand for any functions of x, and a and m are constants. To each of the indefinite integrals should be added an arbitrary constant of integration. The *Handbook of Chemistry and Physics* (CRC Press Inc.) gives a more extensive tabulation.

1.
$$\frac{dx}{dx} = 1$$

$$2. \frac{d}{dx}(au) = a \frac{du}{dx}$$

3.
$$\frac{d}{dx}(u+v) = \frac{du}{dx} + \frac{dv}{dx}$$

$$4. \frac{d}{dx}x^m = mx^{m-1}$$

$$5. \frac{d}{dx} \ln x = \frac{1}{x}$$

6.
$$\frac{d}{dx}(uv) = u\frac{dv}{dx} + v\frac{du}{dx}$$

$$7. \frac{d}{dx} e^x = e^x$$

$$8. \frac{d}{dx} \sin x = \cos x$$

9.
$$\frac{d}{dx}\cos x = -\sin x$$

10.
$$\frac{d}{dx} \tan x = \sec^2 x$$

11.
$$\frac{d}{dx} \cot x = -\csc^2 x$$

12.
$$\frac{d}{dx}$$
 sec $x = \tan x$ sec x

13.
$$\frac{d}{dx}\csc x = -\cot x \csc x$$

$$14. \frac{d}{dx}e^{u} = e^{u}\frac{du}{dx}$$

15.
$$\frac{d}{dx} \sin u = \cos u \frac{du}{dx}$$

$$16. \frac{d}{dx}\cos u = -\sin u \frac{du}{dx}$$

1.
$$\int dx = x$$

$$2. \int au \, dx = a \int u \, dx$$

$$3. \int (u+v) dx = \int u dx + \int v dx$$

4.
$$\int x^m dx = \frac{x^{m+1}}{m+1} \quad (m \neq -1)$$

$$5. \int \frac{dx}{x} = \ln|x|$$

6.
$$\int u \frac{dv}{dx} dx = uv - \int v \frac{du}{dx} dx$$

$$7. \int e^x dx = e^x$$

8.
$$\int \sin x \, dx = -\cos x$$

9.
$$\int \cos x \, dx = \sin x$$

10.
$$\int \tan x \, dx = \ln |\sec x|$$

11.
$$\int \sin^2 x \, dx = \frac{1}{2}x - \frac{1}{4}\sin 2x$$

12.
$$\int e^{-ax} dx = -\frac{1}{a} e^{-ax}$$

13.
$$\int xe^{-ax} dx = -\frac{1}{a^2} (ax + 1)e^{-ax}$$

14.
$$\int x^2 e^{-ax} dx = -\frac{1}{a^3} (a^2 x^2 + 2ax + 2)e^{-ax}$$

15.
$$\int_{0}^{\infty} x^{n} e^{-ax} dx = \frac{n!}{a^{n+1}}$$

16.
$$\int_0^\infty x^{2n} e^{-ax^2} dx = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot \cdot \cdot (2n-1)}{2^{n+1} a^n} \sqrt{\frac{\pi}{a}}$$

17.
$$\int \frac{dx}{\sqrt{x^2 + a^2}} = \ln(x + \sqrt{x^2 + a^2})$$

18.
$$\int \frac{x \, dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = -\frac{1}{(x^2 + a^2)^{1/2}}$$

19.
$$\int \frac{dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{x}{a^2(x^2 + a^2)^{1/2}}$$