

vem:

$$V_f = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{2E}{m}} \quad \text{ou} \quad V_f = \sqrt{\frac{h/2\pi}{m}} \cdot \sqrt{\omega}$$

$$B) \lambda = \frac{2\pi}{k} = \frac{2\pi h/2\pi}{p} = \frac{2\pi h/2\pi}{\sqrt{2mE}};$$

ora, no sistema de Giorgi:

$$\begin{aligned} h/2\pi &= 1,04 \times 10^{-34} \text{ joule} \times \text{seg} \\ E &= 1 \text{ eV} = 1,6 \times 10^{-19} \text{ joule} \\ m &= 9,01 \times 10^{-31} \text{ kg}; \end{aligned}$$

e daí resulta:

$$\lambda = \frac{2 \times 3,14 \times 1,04 \times 10^{-34}}{\sqrt{2 \times 9,0 \times 10^{-31} \times 1,6 \times 10^{-19}}} \text{ m} = 1,2 \times 10^{-11} \text{ m}$$

$$\text{ou } \lambda = 12 \text{ \AA}$$

RESOLUÇÃO DO 3.º PROBLEMA (n.º 415)

Supondo tratar-se de uma onda monocromática (frequência angular  $\omega$ ) e sendo  $\vec{K}$  o versor das direcções AB, o campo pode representar-se, num mesmo instante t:

a) num ponto V, do plano P<sub>1</sub>, entre as linhas A<sub>1</sub>B<sub>1</sub> e A<sub>2</sub>B<sub>2</sub>, à distância y de A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>, por:

$$\vec{E}_v = 20 \text{ sen} \frac{\pi y}{a} e^{i\omega t} \vec{K} \dots\dots\dots (1)$$

b) num ponto T, do plano P<sub>1</sub>, entre as linhas A<sub>2</sub>B<sub>2</sub> e A<sub>3</sub>B<sub>3</sub>, à distância y' de A<sub>2</sub>B<sub>2</sub>, por:

$$\begin{aligned} \vec{E}_T &= 20 \text{ sen} \frac{\pi y'}{a} e^{i(\omega t - \pi)} \vec{K} = \\ &= -20 \text{ sen} \frac{\pi y'}{a} e^{i\omega t} \vec{K}. \end{aligned}$$

Ora, sendo y a distância do ponto T a A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>, tem-se y' = y - a e com isso

$$\vec{E}_T = 20 \text{ sen} \frac{\pi y'}{a} e^{i\omega t} \cdot \vec{K};$$

reconhece-se que o mesmo se dá em todas as outras regiões entre as linhas A B e conclue-se que a expressão (1) é válida para o campo em cada ponto do plano P<sub>1</sub>, desde que y represente a distância do ponto a A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>.

Para um ponto U do plano Q, cuja projecção sobre P<sub>1</sub> dista y de A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>, a expressão do campo é, no mesmo instante t:

$$\vec{E}_u = 20 \text{ sen} \frac{\pi y}{a} e^{i(\omega t - 2\pi \frac{x}{b})} \vec{K} \dots\dots\dots (2)$$

traduzindo haver entre Q e P<sub>1</sub> apenas uma diferença de fase  $2\pi \frac{x}{b}$ ; e esta mesma expressão é válida para todo, o ponto do espaço, escolhido um conveniente termo de referência O x y z: origem O em qualquer ponto de A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>, eixo Oz coincidente com A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>, eixo Oy, no plano P<sub>1</sub>, perpendicular a A<sub>1</sub>B<sub>1</sub>; eixo Ox perpendicular ao plano P<sub>1</sub>.

Tal expressão representa uma onda que se propaga na direcção do eixo Ox, no sentido positivo, com amplitude modulada na direcção do eixo Oy; ora esta onda pode interpretar-se como a sobreposição de duas ondas livres, de iguais amplitudes e frequências propagando-se segundo direcções do plano xy, cujos versores  $\vec{s}_1$  e  $\vec{s}_2$  fazem ângulos iguais com o eixo Oy e têm sentidos tais que o vector resultante  $\vec{s}_1 + \vec{s}_2$  é dirigido no sentido positivo do eixo Ox.

Se for A, o valor comum das amplitudes,  $\omega$  das frequências, V a velocidade de propagação,  $\alpha$  o ângulo que fazem  $\vec{s}_1$  e  $\vec{s}_2$  com o eixo Ox, a expressão do campo vem:

$$\vec{E} = 2A \cos \left( \frac{\omega}{V} y \text{ sen } \alpha \right) e^{i(\omega t - \frac{\omega}{V} x \cos \alpha)} \vec{K} \quad (3)$$

como resultante da sobreposição das duas ondas

$$\vec{E}_1 = Ae^{i(\omega t - \frac{\omega}{V} r \vec{s}_1)} \vec{K}$$

e

$$\vec{E}_2 = Ae^{i(\omega t - \frac{\omega}{V} r \vec{s}_2)} \vec{K}.$$

Para a identificação de (3) com (2) é cómodo mudar, previamente, a origem de O x y z em (2): se y passa a ser no plano P<sub>1</sub> a distância de qualquer ponto à recta intermédia de A<sub>1</sub>B<sub>1</sub> e A<sub>2</sub>B<sub>2</sub>, resulta:

$$\vec{E}_u = 20 \cos \frac{\pi y}{a} e^{i(\omega t - 2\pi \frac{x}{b})} \vec{K} \dots\dots\dots (2')$$

Teremos então:

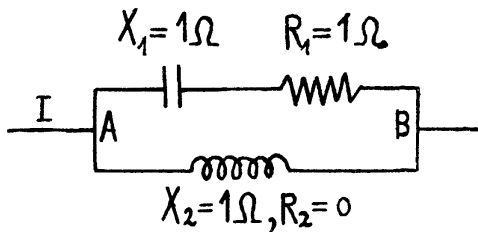
$$\left\{ \begin{aligned} 2A &= 20 \text{ volt / m} \\ \frac{\pi}{a} &= \frac{\omega}{V} \text{ sen } \alpha \\ \frac{2\pi}{b} &= \frac{\omega}{V} \text{ cos } \alpha \end{aligned} \right. \quad \left( \begin{aligned} a &= 1 \text{ cm} \\ b &= 2 \text{ cm} \end{aligned} \right)$$

donde se tira:

$$\begin{aligned} A &= 10 \text{ volt / m} \\ \alpha &= 45^\circ \\ \lambda &= 2\pi \frac{V}{\omega} = 1,41 \text{ cm} \end{aligned}$$

**F. C. L. — Curso Geral de Física. Exame final — Ponto n.º 4 — 14 de Julho de 1956.**

- 416 — a) Lei de AMPÈRE.  
b) Medição de resistência eléctrica, pelo processo da perda de carga.  
c) Bobina de reacção e bobina de choque.
- 417 — a) Lei de JOULE, da corrente alternada.  
b) Efeito piezo-eléctrico.  
c) Efeito de TYNDALL.
- 418 — a) Actividade óptica.  
b) Acção do campo eléctrico sobre uma carga pontual móvel.  
c) Microscópio electrónico.
- 419 — Calcule a corrente  $I$  na linha, sabendo que tensão entre A e B é 14,2 V eficaz.



R: O problema, sobre uma rede de condutores percorridos por corrente alternada, pode ser resolvido pelo método dos imaginários. Associam-se, como se fossem duas resistências em paralelo, as impedâncias imaginárias dos lados da malha figurada ( $Z'_1, Z'_2$ ); e calcula-se a impedância imaginária equivalente do circuito ( $Z$ ). O módulo desta grandeza é a impedância equivalente do circuito ( $Z$ ), que intervém na aplicação da lei de OHM ao circuito entre A e B.

Tem-se:

$$1/Z' = 1/Z'_1 + 1/Z'_2 = 1/(R_1 - jX_1) + 1/(R_2 + jX_2),$$

$$Z' = 1 + j$$

$$|Z'| = Z = 1,42 \Omega$$

$$I = V/Z = 10,0 \text{ A eficaz}$$

Resolução de A Silvério

**F. C. L. — Curso Geral de Física. Exame final — Ponto n.º 5 — 19 de Julho de 1956.**

- 420 — a) Efeito de OERSTED.  
b) Acções electromagnéticas.  
c) Lei de OHM, da corrente alternada.

- 421 — a) Campo magnético girante.  
b) Efeito termiónico.  
c) Actividade óptica.
- 422 — a) Rede de difracção.  
b) Efeito de RAMAN.  
c) Equação de BRAGG.

423 — Calcula-se, por via clássica, a velocidade de uma partícula com carga eléctrica, submetida a partir do repouso a uma dada tensão, obtendo-se o valor 1,41.c, com  $e$  velocidade de propagação da luz no vácuo. Determine a verdadeira velocidade da partícula.

Se a partícula fosse um electrão ( $m_0 = 9,1 \times 10^{-28} \text{ g}$ ;  $e = 4,80 \times 10^{-10} \text{ U. Es.}$ ), qual seria a tensão aplicada?

R: O valor da velocidade da partícula, que se apresenta,  $v = 1,41.c$  (superior ao valor da velocidade  $c$  de propagação da luz no vácuo), é evidentemente estranho ao problema relativista proposto. Porém, o conhecimento da via (clássica) por que foi obtido permite avaliar o grau de dependência, de  $m_0$ , do primeiro membro da expressão

$$eV = mc^2 - m_0c^2, \tag{1}$$

que vale em teoria da relatividade: tem-se

$$eV = m_0v^2/2. \tag{2}$$

As anteriores expressões da energia cinética da partícula de carga eléctrica  $e$ , submetida a partir do repouso à tensão  $V$ , conduzem à relação

$$m = m_0 (1 + v^2/2c^2),$$

entre as massas  $m_0$  e  $m$  da partícula, em repouso e em movimento com a velocidade (relativista)  $v_r$ , respectivamente. Por comparação à equação de transformação da massa,

$$m = m_0/R_v, \tag{3}$$

vem então

$$R_v \equiv \sqrt{1 - v_r^2/c^2} = 1/2,00,$$

logo

$$v_r = 0,87.c.$$

No caso de a partícula ser um electrão, calcula-se a tensão aplicada introduzindo em (2), ou em (1-3), os dados fornecidos e o valor determinado do factor de LORENTZ  $R_v$ . Resulta

$$V = 1,00 \times m_0c^2/e = 17,1 \times 10^2 \text{ U. Es.}$$

Resolução de A. Silvério