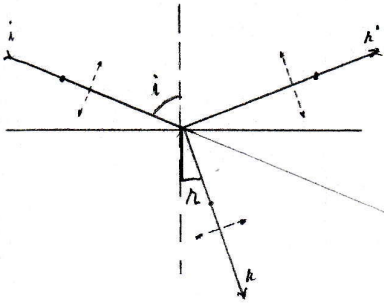


25.1

25.1



A luz polarizada no plano horizontal, i.e., no plano \perp ao formado por \hat{i} e \hat{n} , é reflectida com a mesma polarização que tinha no raio incidente.

A luz polarizada no plano de incidência (i.e., no plano \hat{i}, \hat{n}) sofre uma atenuação na reflexão, anulando-se por completo se o ângulo de incidência i + o ângulo de refração r for igual a 90° . Esta é a condição de Brewster.

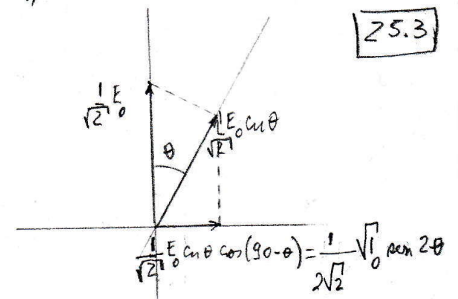
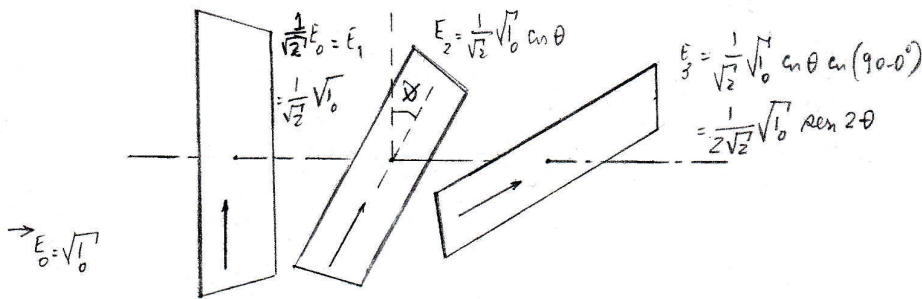
Por isso a luz reflectida tem um maior componente de polarização \perp ao plano da figura do que paralelo ao plano da figura. A polarização dá-se pois com a polarização horizontal, i.e., \perp ao plano da figura,

25.2

25.2

25.3

25.3



Assim: $I_t = |E_3|^2 = \frac{1}{8} I_0 \sin^2 2\theta$



25.4

25.4

No problema 21.2 vimos que o campo elétrico criado por uma carga que se move com velocidade angular constante sobre um caminho circular, era dado por:

$$\vec{E} = \frac{qaw^2}{4\pi\epsilon_0 c^2 R} \left[\cos \omega \left(t - \frac{R}{c} \right) \hat{e}_x + \sin \omega \left(t - \frac{R}{c} \right) \hat{e}_y \right]$$

1º caso: $\theta = 0^\circ$, ponto situado sobre o eixo do círculo.

$$\vec{E} = \frac{qaw^2}{4\pi\epsilon_0 c^2 R} \left[\cos \omega \left(t - \frac{R}{c} \right) \hat{e}_x + \sin \omega \left(t - \frac{R}{c} \right) \hat{e}_y \right] \quad \text{e} \quad I(\theta=0) = \left(\frac{qaw^2}{4\pi\epsilon_0 c^2 R} \right)^2$$

A polarização é pois circular. O vetor \vec{E} roda descrevendo um círculo no plano \hat{e}_x, \hat{e}_y . Notar que $\hat{e}_x = \hat{i}$, $\hat{e}_z = \overline{OP}$ e $\vec{E}_y \perp$ ao plano \hat{e}_x, \hat{e}_z .

2º caso: $\theta = 90^\circ$, ponto situado no plano do círculo a grande distância.

$$\vec{E} = \frac{qaw^2}{4\pi\epsilon_0 c^2 R} \cos \omega \left(t - \frac{R}{c} \right) \hat{e}_x \quad ; \quad I(\theta=90) = \frac{qaw^2}{4\pi\epsilon_0 c^2 R} \frac{1}{T} \int_0^T \cos \omega \left(t - \frac{R}{c} \right) dt = \frac{1}{2} I(\theta=0)$$

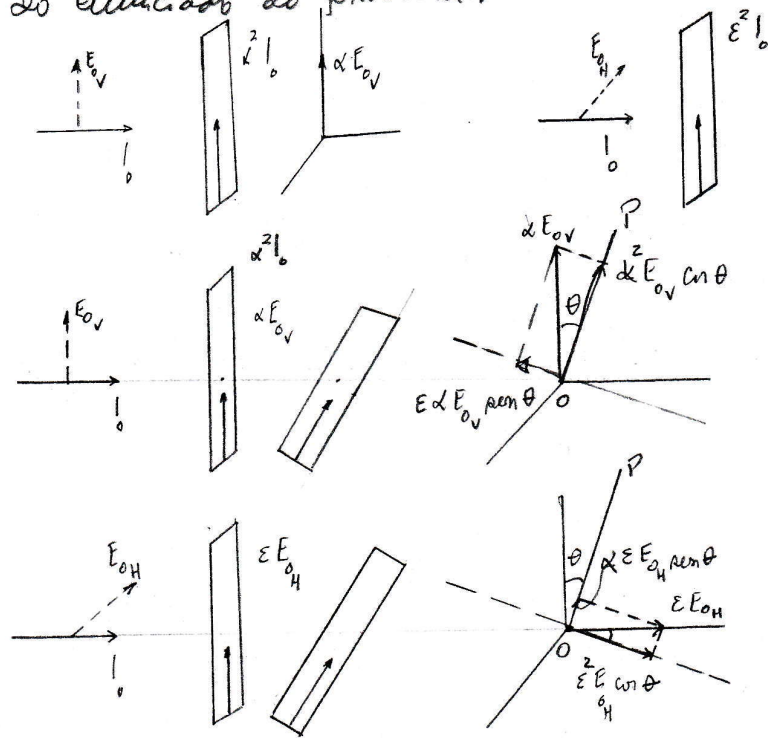
A polarização é linear, dirigida segundo \hat{e}_x se o ponto P está situado no plano YZ

25.5

Ver solução de problema?

25.5

Do enunciado do problema:



Componentes do campo segundo \overline{OP} :

$$\alpha \epsilon E_{0V} \cos \theta; \quad \alpha \epsilon E_{0H} \sin \theta$$

Componentes do campo segundo a \perp a \overline{OP} :

$$\epsilon \alpha E_{0V} \sin \theta \quad \text{e} \quad -\epsilon E_{0H} \cos \theta$$

E também: $E_{0V}^2 + E_{0H}^2 = I_0$ e α

$$\vec{E}_V = \vec{E}_H = \vec{E}_0 \quad \text{vem} \quad 2E_0^2 = I_0 \quad \text{ou}$$

$$E_{0V} = E_{0H} = E_0 = \sqrt{\frac{I_0}{2}}$$



5.5

25.5

Componente total do campo segundo \vec{OP} : $\sqrt{\frac{I_0}{2}} [\alpha^2 \cos \theta + \alpha \varepsilon \sin \theta]$
 " " " " \perp a \vec{OP} : $\sqrt{\frac{I_0}{2}} [\varepsilon \alpha \sin \theta - \varepsilon^2 \cos \theta]$

A intensidade da luz após passar o segundo placa de polarização é dada pela soma dos quadrados dos componentes do campo segundo \vec{OP} e segundo $a \perp$ a \vec{OP} , e então vem:

$$I_t = \frac{I_0}{2} \left[(\alpha^2 \cos \theta + \alpha \varepsilon \sin \theta)^2 + (\varepsilon \alpha \sin \theta - \varepsilon^2 \cos \theta)^2 \right] =$$

$$= \frac{I_0}{2} \left[\alpha^4 \cos^2 \theta + \alpha^2 \varepsilon^2 \sin^2 \theta + 2 \alpha^3 \varepsilon \cos \theta \sin \theta + \alpha^2 \varepsilon^2 \sin^2 \theta + \varepsilon^4 \cos^2 \theta - 2 \alpha \varepsilon^3 \sin \theta \cos \theta \right] =$$

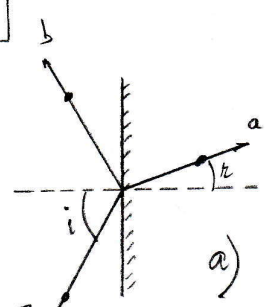
$$= \frac{I_0}{2} \left[(\alpha^4 + \varepsilon^4) \cos^2 \theta + 2 \alpha^2 \varepsilon^2 \sin^2 \theta + (\alpha^3 \varepsilon - \alpha \varepsilon^3) 2 \sin \theta \cos \theta \right] = \text{e então:}$$

$$\frac{I_t}{I_0} = \underbrace{\frac{1}{2} (\alpha^4 + \varepsilon^4) \cos^2 \theta + \alpha^2 \varepsilon^2 \sin^2 \theta}_A + \underbrace{\frac{1}{2} (\alpha^3 \varepsilon - \alpha \varepsilon^3) \sin 2\theta}_B \text{ e em}$$

que a parcela A é igual à solução mas a parcela B não surge na solução!

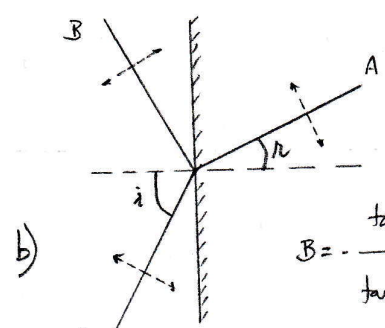
25.6

25.6



$$b = -\frac{\sin(i-r)}{\sin(i+k)}$$

Polarização linear normal ao plano de incidência (plano do papel)



$$B = -\frac{\tan(i-r)}{\tan(i+r)}$$

Polarização linear no plano de incidência



25.6

Contin.

$$\text{sen } i = n \text{ sen } r \quad \text{ou} \quad \text{sen } r = \frac{1}{n} \text{ sen } i = \frac{1}{\frac{4}{3}} \text{ sen } 80^\circ = 0,7386$$

$$\text{donde } r = 47,6^\circ$$

Contin.

25.6

A amplitude b do campo no caso a) é: $b = -\frac{\text{sen}(80^\circ - 47,6^\circ)}{\text{sen}(80^\circ + 47,6^\circ)} = -0,67$

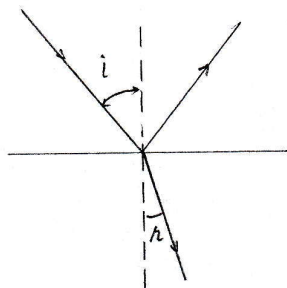
A amplitude B do campo no caso b) é: $B = -\frac{\text{tan}(80^\circ - 47,6^\circ)}{\text{tan}(80^\circ + 47,6^\circ)} = -0,4887$

Por outro lado $I_0 = \vec{E}_V^2 + \vec{E}_H^2 = 2E_0^2$ se $E_{0V} = E_{0H} = E_0$ e vem:

$$I_{\text{reflectada}} = b^2 E_0^2 + B^2 E_0^2 = (b^2 + B^2) E_0^2 = I_0 \frac{b^2 + B^2}{2} = I_0 \frac{(-0,67)^2 + (-0,4887)^2}{2} = 0,344 \cdot I_0$$

$$\text{Assim } \frac{I_{\text{reflectada}}}{I_{\text{incidente}}} = 34,4\%$$

25.7



O ângulo de Brewster é tal que $i + r = 90^\circ$

Pela relação de Snell $\frac{\text{sen } i}{\text{sen } r} = n$ ou $\frac{\text{sen } i_B}{\text{sen}(90^\circ - i_B)} = \frac{\text{sen } i_B}{\text{cos } i_B} = \text{tg } i_B = n$

25.7

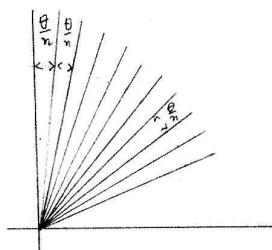
25.8

a) Se a incidência for normal então $B^2 = b^2 = \frac{(n-1)^2}{(n+1)^2} = \left(\frac{2,4-1}{2,4+1}\right)^2 = 16,9\%$ em que b e B têm o significado do problema 25.6 anterior.

b) O ângulo de Brewster vem dado por: $\text{tg } i_B = 2,4$, pelo que $i_B = 67,1^\circ$

25.8

25.9



Após o primeiro polarizador: $I_1 = I_0 \cos^2 \theta$

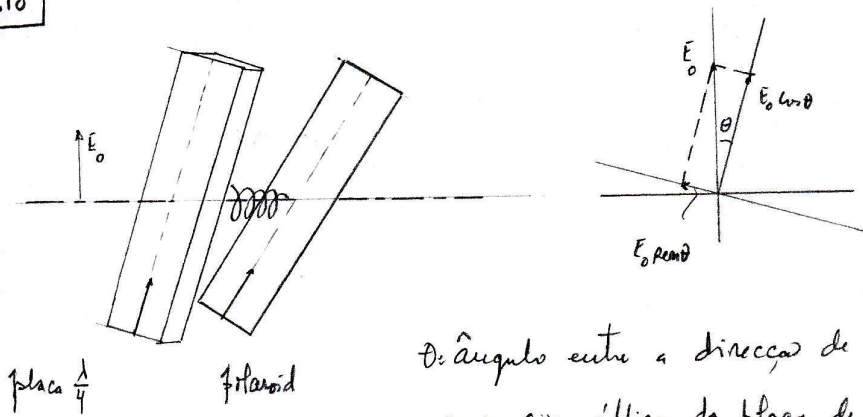
" o segundo polarizador: $I_2 = I_1 \cos^2 \frac{\theta}{n} = I_0 \left(\cos^2 \frac{\theta}{n}\right)^2$

" o n -ésimo polarizador: $I_n = I_0 \underbrace{\cos^2 \frac{\theta}{n} \cos^2 \frac{\theta}{n} \dots}_{n \text{ vezes}} = I_0 \cos^{2n} \frac{\theta}{n}$

b) Polarização final: $\underbrace{\frac{\theta}{n} + \frac{\theta}{n} + \dots + \frac{\theta}{n}}_{n \text{ parcelas}} = \theta$

25.9

25.10



O ângulo entre a direcção de polarização da luz incidente e o eixo óptico da placa de quarto de onda.

Na zona intermédia a polarização é elíptica com duas componentes: $E_0 \cos \theta$ e $E_0 \sin \theta$. Se $\theta < 45^\circ$ o valor máximo do campo é $E_0 \cos \theta$ e o valor mínimo é $E_0 \sin \theta$.

Então $I_{\max} = E_0^2 \cos^2 \theta$ e $I_{\min} = E_0^2 \sin^2 \theta$ pelo que $\frac{I_{\max}}{I_{\min}} = \frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} = \cot^2 \theta$

25.11

25.11

$$T_o = \frac{d}{v_o} = \frac{d}{c} n_o \quad T_o - T_e = \frac{d}{c} (n_o - n_e)$$

$$T_e = \frac{d}{v_e} = \frac{d}{c} n_e \quad \Delta \phi = \frac{T_o - T_e}{T} 2\pi = \frac{2\pi c}{\lambda} (T_o - T_e) = \frac{2\pi d}{\lambda} (n_o - n_e)$$

e pretendemos que $\frac{2\pi d}{\lambda} (n_o - n_e) = \frac{\pi}{2} m$ ou seja $\lambda = \frac{1}{m} 4(n_o - n_e)d = \frac{1}{m} 4(1,553 - 1,544) \cdot 0,12 \cdot 10^{-6}$

e então $\lambda = \frac{4320}{m} \text{ nm}$

Para que $\lambda > 400 \text{ nm}$ e $\lambda < 750 \text{ nm}$ vem $m=6$ $\lambda = 720 \text{ nm}$; $m=7$ $\lambda = 617$;

$m=8$ $\lambda = 540 \text{ nm}$; $m=9$ $\lambda = 480 \text{ nm}$; $m=10$ $\lambda = 432 \text{ nm}$

25.12

25.12

g) No problema anterior viu-se que: $T_o - T_e = \frac{d}{c} (n_o - n_e)$ e queremos que, para luz de $\lambda = 600 \text{ nm}$ esta diferença de tempos de travessia corresponda a uma defasagem de $\frac{\pi}{4}$, ou seja, um intervalo de tempo de $\frac{T}{4}$. Vem então;

$$\frac{d}{c} (n_o - n_e) = \frac{T}{4} = \frac{1}{4} \frac{1}{f} = \frac{1}{4} \frac{\lambda}{c}, \text{ isto é, } d = \frac{\lambda}{4} \frac{1}{n_o - n_e} = \frac{600}{4} \frac{1}{|1,544 - 1,553|} = 1,67 \cdot 10^{-2} \text{ mm}$$