

Prova 3 - 4300372 – Eletromagnetismo - 13/12/2022

1) [3,0 pts] Reflexão e Interferência

a) Um feixe de luz monocromática, de comprimento de onda $\lambda = 0,5\mu\text{m}$, incide perpendicularmente sobre uma interface ar-vidro. Considerando que o índice de refração do vidro é $n_v = 3,0$, qual o coeficiente de reflexão, e qual a fração da potência refletida da luz incidente, comparada à potência total incidente

Considere agora que queremos minimizar a reflexão nesta interface, depositando um material isolante com um índice de refração $n_I < n_v$.

b) Se $n_I = 1,5$, qual o coeficiente de reflexão na interface isolante-vidro?

c) Qual a espessura do material para termos interferência destrutiva na reflexão?

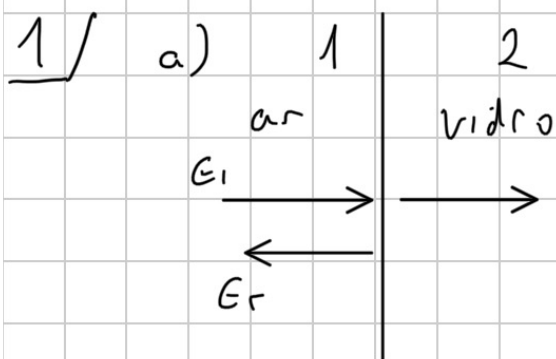
d) Em primeira aproximação, qual a fração da potência refletida da luz incidente, comparada à potência total incidente?

Dado: coeficiente de reflexão de Fresnel

$$r = \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2},$$

onde n_1 é o índice de refração do meio incidente, e n_2 o índice de refração do meio refratado.

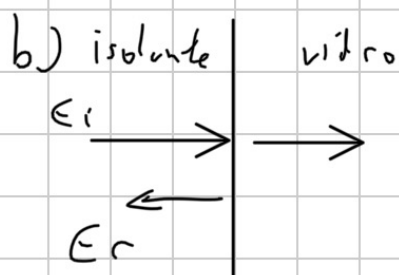
Coeficiente de reflexão



$$\Gamma = \frac{E_r}{E_i} = \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} = \frac{1 - 3}{1 + 3} = -\frac{2}{4} = -\frac{1}{2}$$

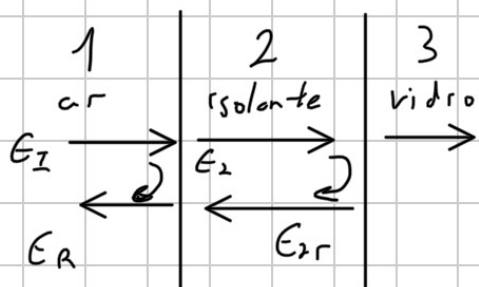
Fração de potência refletida

$$R = \frac{P_r}{P_i} = |\Gamma|^2 = \frac{1}{4} = 25\%$$



$$\Gamma = \frac{n_I - n_V}{n_I + n_V} = \frac{1,5 - 3,0}{1,5 + 3,0} = -\frac{1,5}{4,5} = -\frac{1}{3}$$

c)



$$\Gamma_{12} = \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} = \frac{1,0 - 1,5}{1,0 + 1,5} = -\frac{0,5}{2,5} = -\frac{1}{5}$$

$$\Gamma_{23} = \frac{n_2 - n_3}{n_2 + n_3} = \frac{1,5 - 3,0}{1,5 + 3,0} = \frac{-1,5}{4,5} = -\frac{1}{3}$$

1ª aproximação: $E_r = E_I \cdot \Gamma_{12} + t_{12} E_{2r} e^{i\varphi}$; $E_{2r} = E_2 \Gamma_{23}$; $E_2 = E_I \cdot t_{12}$

$$\therefore E_r = E_I \left(\Gamma_{12} + t_{12}^2 \Gamma_{23} e^{i\varphi} \right)$$

$$t_{12}^2 = 1 - r_{12}^2 = 1 - \frac{1}{25} = \frac{24}{25} \approx 1$$

$$E_r = E_I \left(-\frac{1}{5} - \frac{1}{3} e^{i\varphi} \right) \rightarrow \text{mínimo se } e^{i\varphi} = -1$$

$$\Rightarrow \varphi = (2m+1)\pi$$

$m \in \mathbb{N}$

Espessura: $\varphi = k \cdot (2d) \rightarrow 2$ pois temos ida e volta no meio

$$k = \frac{2\pi}{\lambda_n} = 2\pi \frac{f}{c_n} = 2\pi \frac{f}{c} \cdot n = \frac{2\pi}{\lambda_0} n$$

\hookrightarrow vel. da luz no meio

\hookrightarrow compr. de onda no vácuo

$$\Rightarrow \varphi = (2m+1)\pi = 2\pi \cdot \frac{n}{\lambda_0} \cdot 2d$$

$$\Rightarrow d = \frac{\lambda_0}{n} \cdot \frac{2m+1}{4} = \frac{0,5 \mu\text{m}}{4} \cdot \frac{1}{1,5} (2m+1)$$

$$d = \frac{1}{12} (2m+1) \mu\text{m} \rightarrow \text{mínimo: } d_{\text{min}} = \frac{1}{12} \mu\text{m}$$

d) Aproximando $t_{12}^2 \approx 1$

$$\Gamma_r = E_r \left(-\frac{1}{5} + \frac{1}{3} \right) = E_r \cdot \left(\frac{-3+5}{15} \right) = E_r \cdot \frac{2}{15}$$

$$\Gamma = \frac{2}{15} \quad ;$$

$$R = \frac{4}{225} \approx 2\%$$

2) [3,5] Temos dois dipolos oscilando na origem, descritos pelos momentos de dipolo $\vec{p}_1(t) = p_0 \cos(\omega t)\hat{x}$ e $\vec{p}_2(t) = p_0 \cos(\omega t + \pi/2)\hat{y}$.

a) Qual a expressão para o campo elétrico gerado pelo dipolo \vec{p}_1 , ao longo dos eixos x , y , z , ou seja $\vec{E}_1(x, 0, 0, t)$, $\vec{E}_1(0, y, 0, t)$, e $\vec{E}_1(0, 0, z, t)$?

b) Qual a expressão para o campo elétrico gerado pelo dipolo \vec{p}_2 , ao longo dos eixos x , y , z , ou seja $\vec{E}_2(x, 0, 0, t)$, $\vec{E}_2(0, y, 0, t)$, e $\vec{E}_2(0, 0, z, t)$?

c) Qual a Intensidade do campo emitido nas direções x , y e z , e qual a polarização ao longo destas direções?

Dado: Campo elétrico gerado por um dipolo oscilante, onde o dipolo está na origem:

$$\vec{E} = \frac{\mu_0 p_0 \omega^2}{4\pi} \frac{\sin\theta}{r} \cos(kr - \omega t + \phi) \hat{\theta}, \text{ para um dipolo orientado na direção } \hat{z}.$$

$$\text{Campo magnético gerado pelo mesmo dipolo: } \vec{B} = \frac{\mu_0 p_0 \omega^2}{4\pi c} \frac{\sin\theta}{r} \cos(kr - \omega t + \phi) \hat{\phi}.$$

$$\text{Vetor de Poynting } \vec{S} = \frac{\vec{E} \times \vec{B}}{\mu_0}, \text{ Intensidade: } I = \langle |S| \rangle$$

Dica: Calcule o caso para o dipolo orientado na direção \hat{z} e depois troque os eixos conforme a conveniência.

2) a) Dipolo orientado em \hat{z}

$$\vec{E} = E_0 \frac{\sin\theta}{r} \cos(kr - \omega t + \phi) \hat{\theta}$$

Direção z : $\theta = 0$

$$\vec{E}(0, 0, z, t) = 0$$

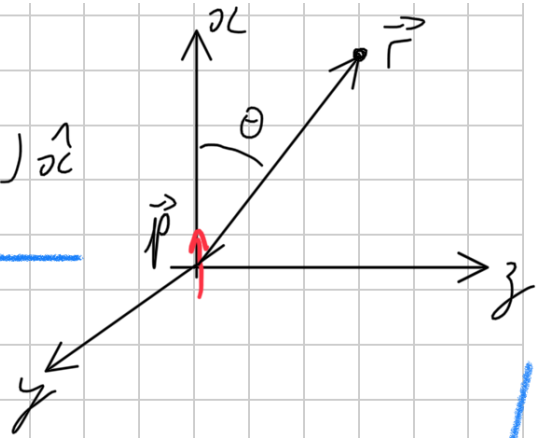
Direção x : $\theta = \frac{\pi}{2}$, $\hat{\theta} = \hat{z}$, $r = x$

$$\vec{E}(x, 0, 0, t) = \frac{E_0}{x} \cos(kx - \omega t + \phi) \hat{z}$$

Direção y : $\theta = \frac{\pi}{2}$; $\hat{\theta} = \hat{y}$, $r = y$

$$\vec{E}(0, y, 0, t) = \frac{E_0}{y} \cos(ky - \omega t + \phi) \hat{z}$$

→ Girando para $\vec{p} = p_0 \cos(\omega t) \hat{z}$



$$\vec{E}_1(x, 0, 0, t) = 0$$

$$\vec{E}_1(0, y, 0, t) = \frac{E_0}{y} \cos(ky - \omega t) \hat{x} \quad ; \quad E_0 = \frac{\mu_0 p_0 \omega^2}{4\pi}$$

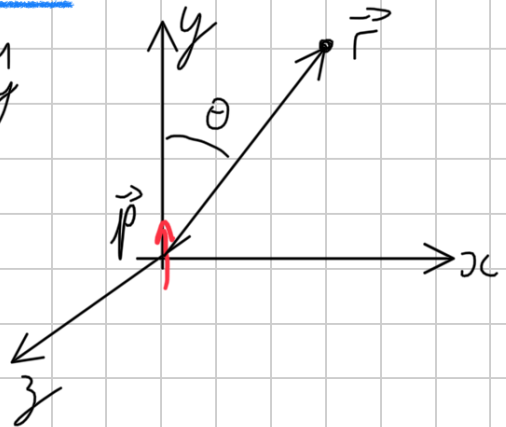
$$\vec{E}_1(0, 0, z, t) = \frac{E_0}{z} \cos(kz - \omega t) \hat{x}$$

b) Girando para $\vec{p} = p_0 \cos(\omega t + \pi/2) \hat{y}$

$$\vec{E}_2(x, 0, 0, t) = \frac{E_0}{x} \cos(kx - \omega t + \pi/2) \hat{y}$$

$$\vec{E}_2(0, y, 0, t) = 0$$

$$\vec{E}_2(0, 0, z, t) = \frac{E_0}{z} \cos(kz - \omega t + \pi/2) \hat{y}$$



$$c) \quad \mathcal{L} \Rightarrow \vec{E}(x, y, 0, t) = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 = \frac{E_0}{x} \cos(kx - \omega t + \pi/2) \hat{y}$$

Polarização linear na direção \hat{y}

$$\text{Intensidade: } \vec{S} = \frac{\vec{E} \times \vec{B}}{\mu_0}$$

$$\vec{E} \times \vec{B} = E_0 \frac{\sin \theta}{r} \cos(kr - \omega t + \theta) \hat{e}_1 \times \frac{E_0}{c} \frac{\sin \theta}{r} \cos(kr - \omega t + \theta) \hat{e}_2$$

$$= \frac{|\vec{E}|^2}{c} \hat{r}$$

$$\Rightarrow \vec{S} = \frac{|\vec{E}|^2}{\mu_0 c} \hat{r} \quad |\vec{S}| = \frac{|\vec{E}|^2}{\mu_0 c}$$

$$\mathcal{L} \Rightarrow |\vec{E}|^2 = \frac{E_0^2}{x^2} \cos^2(kx - \omega t + \pi/2)$$

$$I = \langle |\vec{S}| \rangle = \frac{E_0^2}{\mu_0 c} \frac{1}{x^2} \langle \cos^2(kx - \omega t + \pi/2) \rangle$$

\downarrow
1/2

$$I(x, 0, 0) = \frac{E_0^2}{2\mu_0 c x^2}$$

$$= \frac{\mu_0^2 \rho_0^2 \omega^4}{16 \pi^2} \frac{1}{2\mu_0 c x^2} = \frac{\rho_0^2 \omega^4}{32 \pi^2} \frac{\mu_0}{c x^2}$$

$$y \Rightarrow \vec{E}(0, y, 0, t) = \frac{E_0}{y} \cos(ky - \omega t) \hat{x}$$

Polarização linear na direção \hat{x}

$$I = \frac{E_0^2}{\mu_0 c} \frac{1}{y^2} \left\langle \cos^2(ky - \omega t) \right\rangle = \frac{\mu_0^2 \omega^4}{32 \pi^2} \frac{\mu_0}{c} \frac{1}{y^2}$$

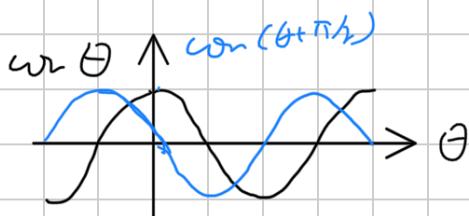
$$z \Rightarrow \vec{E}(0, 0, z, t) = \frac{E_0}{z} \left[\cos(kz - \omega t) \hat{x} + \cos(kz - \omega t + \pi/2) \hat{y} \right]$$

$$\cos(kz - \omega t + \pi/2) = \frac{e^{i(kz - \omega t + \pi/2)} + e^{-i(kz - \omega t + \pi/2)}}{2}$$

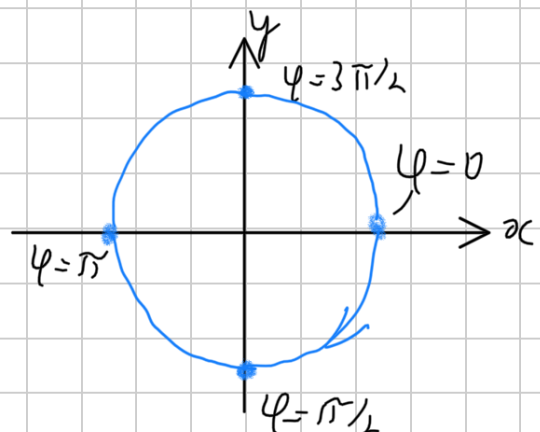
$$e^{i\pi/2} = \cos \pi/2 + i \sin \pi/2 = i \quad / \quad e^{-i\pi/2} = -i$$

$$\cos(kz - \omega t + \pi/2) = i \frac{e^{-i(kz - \omega t)} - e^{-i(kz - \omega t)}}{2} = -\sin(kz - \omega t)$$

$$\vec{E}(0, 0, z, t) = \frac{E}{z} \left[\cos(kz - \omega t) \hat{x} - \sin(kz - \omega t) \hat{y} \right]$$



$$\varphi = \omega t - kz$$



Polarização circular, sentido horário

$$I = \langle |\vec{S}| \rangle ; |\vec{S}| = \frac{|\vec{E}|^2}{\mu_0 c} = \frac{\epsilon_0^2}{\mu_0 c z^2} [\underbrace{\cos^2(ky - \omega t) + \sin^2(ky - \omega t)}_{=1}]$$

$$|\vec{S}| = \frac{\epsilon_0^2}{\mu_0 c z^2}$$

$$I(0, 0, z) = \langle |\vec{S}| \rangle = \frac{\epsilon_0^2}{\mu_0 c z^2} = \frac{\rho_0^2 \omega^2}{16 \pi^2} \frac{\mu_0}{c} \frac{1}{z^2}$$

3) [3,5 pts] Uma onda plana incide em um meio com um certo índice de refração dependente da frequência. Esta onda é composta de duas frequências, $\omega_1 = \omega_0 + \Delta\omega$ e $\omega_2 = \omega_0 - \Delta\omega$, que dão origem a uma envoltória típica de um batimento:

$$\vec{E}(x, y, z, t) = \vec{E}_0[\cos(k_1 z - \omega_1 t) + \cos(k_2 z - \omega_2 t)] = \frac{\vec{E}_0}{2} \cos(k_0 z - \omega_0 t) \cos(\Delta k z - \Delta\omega t).$$

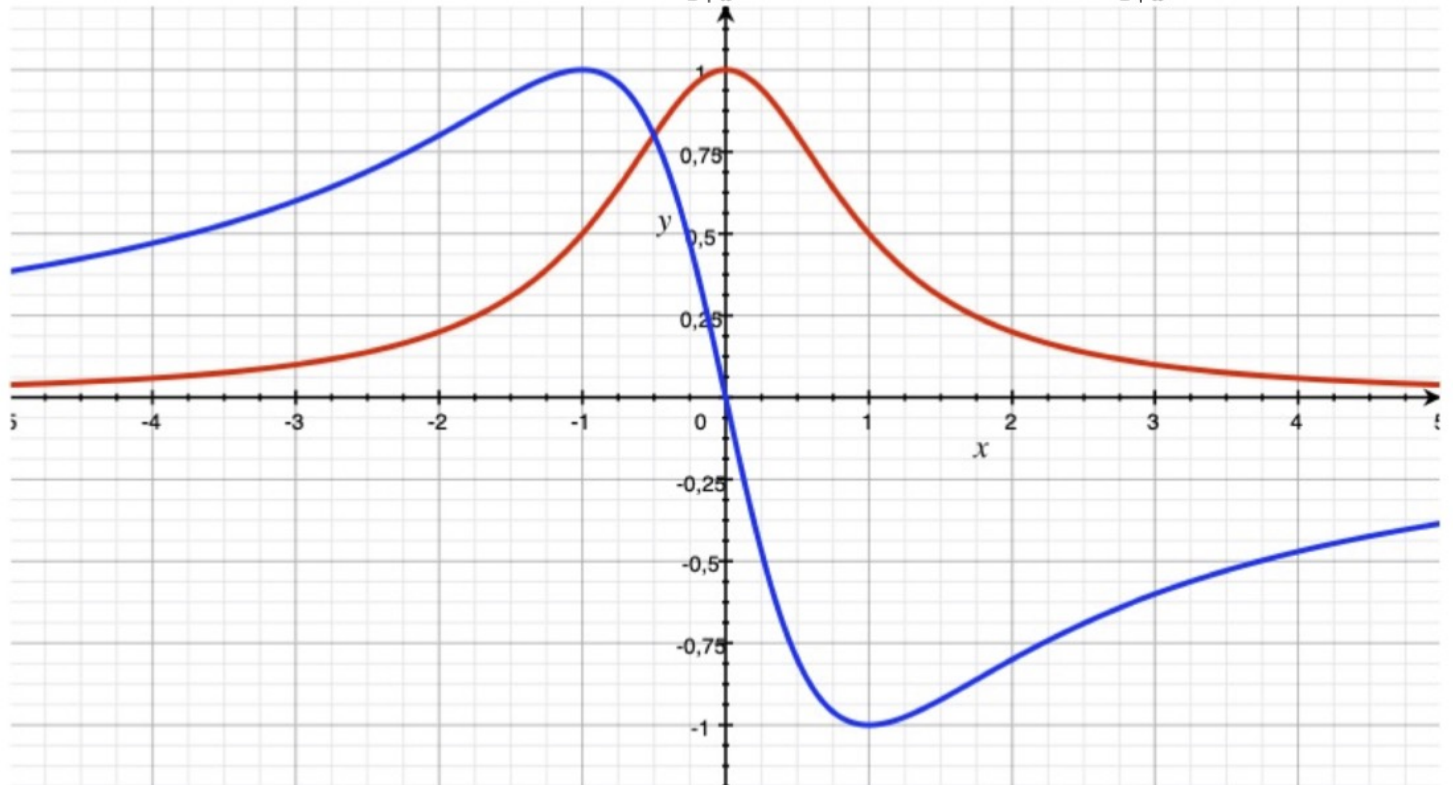
O índice de refração do meio é dado por $n(\omega) = n_R + n_1 \frac{x}{1+x^2}$, e sua absorção por $\alpha = \alpha_R \frac{1}{1+x^2}$, onde $x = 2 \frac{\omega - \omega_R}{\gamma}$, sendo ω_R a frequência de ressonância e γ a largura de absorção.

a) Se $\Delta\omega \ll \gamma$, qual é a velocidade da envoltória na ressonância? Como ela se compara à velocidade de grupo $v_G = \frac{\partial\omega}{\partial k}$?

b) Se $\Delta\omega = 2\gamma$, qual é a velocidade da envoltória na ressonância? Como ela se compara à velocidade de grupo $v_G = \frac{\partial\omega}{\partial k}$?

Dado: Velocidade de fase: $v_\varphi = \omega/k$; Velocidade de grupo $v_G = v_\varphi / (1 + \frac{\omega}{n^2} \frac{dn}{d\omega})$

Figura 1: Em azul, $f(x) = \frac{2x}{1+x^2}$. Em vermelho, $f(x) = \frac{1}{1+x^2}$



$$3) \quad m_1 = m_0 + \Delta m; \quad k_1 = \frac{m_1}{c} \cdot n(m_1) = k_0 + \Delta k$$

$$m_2 = m_0 - \Delta m; \quad k_2 = \frac{m_2}{c} \cdot n(m_2) = k_0 - \Delta k$$

$$m_0 \rightarrow k_0 = \frac{m_0}{c} \cdot n(m_0)$$

$$\text{Velocidade de grupo: } v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{v_f}{1 + \frac{m}{n} \frac{dn}{dm}}$$

$$n(m) = n_R + n_1 \frac{x}{1+x^2} \quad x = 2 \frac{m - m_R}{\gamma}$$

$$\frac{dn}{dm} = \frac{dn}{dx} \frac{dx}{dm} = n_1 \frac{d}{dx} \left(\frac{x}{1+x^2} \right) \cdot \frac{2}{\gamma}$$

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{x}{1+x^2} \right) = x \cdot \frac{-1}{(1+x^2)^2} \cdot 2x + \frac{1}{1+x^2} =$$

$$= \frac{-2x^2 + 1 + x^2}{(1+x^2)^2} = \frac{1-x^2}{(1+x^2)^2} \Rightarrow \frac{dn}{dx} \Big|_{x=0} = 1$$

$$\frac{dn}{dm} \Big|_{m=m_R} = 2 \frac{n_1}{\gamma} \Rightarrow v_g = \frac{v_f}{1 + 2 \frac{m_R}{\gamma} \cdot \frac{n_1}{n_R}}$$

a) Velocidade da envoltória: $V_e = \frac{\Delta \omega}{\Delta k}$

$$n(\omega_1) \Rightarrow \mathcal{N}(\omega_1) = \frac{2\omega_R + \Delta\omega - \omega_B}{\gamma} = \frac{2\Delta\omega}{\gamma}$$

$$n(\omega_1) = n_R + n_1 \cdot \frac{2\Delta\omega}{\gamma} \frac{1}{1 + \left(\frac{2\Delta\omega}{\gamma}\right)^2} \approx n_R + n_1 \cdot \frac{2\Delta\omega}{\gamma}$$

$$n(\omega_2) \Rightarrow \mathcal{N}(\omega_2) = \frac{2\omega_R - \Delta\omega - \omega_B}{\gamma} = -\frac{2\Delta\omega}{\gamma}$$

$$n(\omega_2) \approx n_R - n_1 \cdot \frac{2\Delta\omega}{\gamma}$$

Com $n(\omega)$, podemos calcular Δk

$$\Delta k = \frac{k_1 - k_2}{2} = \frac{(\omega_2 + \Delta\omega)}{2c} \left(n_R + n_1 \cdot \frac{2\Delta\omega}{\gamma} \right)$$

$$- \frac{(\omega_2 - \Delta\omega)}{2c} \left(n_R - n_1 \cdot \frac{2\Delta\omega}{\gamma} \right) =$$

$$= \frac{\Delta\omega n_R}{c} + \frac{\omega_0 n_1}{c} \cdot \frac{2\Delta\omega}{\gamma} = \frac{\Delta\omega}{c} \left(n_R + \frac{2\omega_0 n_1}{\gamma} \right)$$

$$V_e = \frac{c}{\Delta\omega} \cdot \frac{\Delta\omega}{n_R + \frac{2\omega_0 n_1}{\gamma}} = \frac{c}{n_R} \frac{1}{1 + \frac{2n_1}{n_R} \frac{\omega_0}{\gamma}} = \frac{V_g}{1 + \frac{2n_1}{n_R} \frac{\omega_0}{\gamma}}$$

$$V_e = V_g$$

$$b) \Delta m = 2\gamma$$

$$n(m_1) = n_R + n_1 \cdot \frac{2\Delta m}{\gamma} \frac{1}{1 + \left(\frac{2\Delta m}{\gamma}\right)^2} = n_R + n_1 \cdot 4 \frac{1}{1 + 4^2}$$

$$= n_R + \frac{4}{17} n_1$$

$$n(m_2) = n_R - \frac{4}{17} n_1$$

$$\Delta k = \frac{k_1 - k_2}{2} = \frac{(m_1 + 2\gamma)}{2c} \left(n_R + n_1 \cdot \frac{4}{17} \right)$$

$$- \frac{(m_2 - 2\gamma)}{2c} \left(n_R - n_1 \cdot \frac{4}{17} \right) =$$

$$= \frac{n_R}{c} 2\gamma + \frac{m_0}{c} n_1 \cdot \frac{4}{17} = \frac{n_R}{c} \left(2\gamma + m_0 \frac{n_1}{n_R} \cdot \frac{4}{17} \right)$$

$$v_e = \frac{\Delta m}{\Delta k} = \frac{c}{n_R} \frac{2\gamma}{2\gamma + m_0 \frac{n_1}{n_R} \cdot \frac{4}{17}} = \frac{v_\varphi}{1 + \frac{2m_R n_1}{\gamma n_R} \cdot \frac{1}{17}}$$

$$v_g = \frac{v_\varphi}{1 + 2 \frac{m_R}{\gamma} \cdot \frac{n_1}{n_R}} \Rightarrow \frac{v_e}{v_g} = \frac{1 + \alpha/17}{1 + \alpha}$$

$$\alpha = \frac{2m_R n_1}{\gamma n_R}$$

$$v_e \neq v_g \quad |\alpha| < 1 \quad \frac{v_e}{v_g} \approx \frac{1}{1 + \alpha}$$

$$v_e \sim v_\varphi$$