

Terceiro Estudo Dirigido

1. Neste primeiro problema vamos estudar a questão do momento transportado por uma onda eletromagnética monocromática,

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)}; \quad \vec{B}(\vec{r}, t) = \frac{1}{v} \hat{k} \times \vec{E}_0 e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)}; \quad v = \frac{1}{\sqrt{\mu \epsilon}}$$

Vimos que a densidade volumétrica de força no campo eletromagnético é dada por

$$\vec{f} = \nabla \cdot \vec{T} - \mu \epsilon \frac{\partial \vec{S}}{\partial t}; \quad T_{ij} = \epsilon [E_i E_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} E^2] + \frac{1}{\mu} [B_i B_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} B^2]$$
$$\vec{S} = \frac{1}{\mu} \vec{E} \times \vec{B}$$

e a densidade de momento associada ao campo eletromagnético é dada por

$$\vec{p}_{em} = \mu \epsilon \vec{S}$$

Na expressão para  $\vec{f}$  os campos devem ser reais, pois se trata de uma grandeza física.

a) Considere uma onda eletromagnética se propagando na direção  $z$ , de forma que seu campo elétrico real seja dado por

$$\vec{E} = E_0 \cos(kz - \omega t) \hat{e}_x$$

Calcule a expressão para o campo  $\vec{B}$  dessa onda e mostre que as componentes do tensor azalhamento de Maxwell são

$$T_{xx} = 0; \quad T_{yy} = 0; \quad T_{zz} = -\epsilon [E_0 \cos(kz - \omega t)]^2; \quad T_{ij} = 0; \quad i \neq j$$

b) Mostre que o vetor de Poynting para esta mesma onda plana é dado por

$$\vec{S} = \frac{1}{\mu v} \epsilon_0^2 \omega^2 (kz - \omega t) \hat{e}_z$$

c) Calcule agora a expressão para a densidade de força  $\vec{f}$ . Note que

$$\nabla \cdot \vec{T} = \sum_{ij} \frac{\partial}{\partial x_i} T_{ij} \hat{e}_j \quad (\text{consegue explicar porque?})$$

Mostre então que

$$\nabla \cdot \vec{T} = \epsilon \epsilon_0^2 k \sin [2(kz - \omega t)] \hat{e}_z$$

• que

$$\frac{\partial \vec{S}}{\partial t} = \frac{1}{\mu v} \epsilon_0^2 \omega \sin [2(kz - \omega t)] \hat{e}_z$$

Se substituirmos este resultado na expressão para  $\vec{f}$ , obtemos  $\vec{f} = 0$ , usando uma relação apropriada entre  $\omega$ ,  $k$  e  $v$ ; que relação é esta e de onde vem?

d) Discuta um pouco este resultado. Se a onda está se propagando no vácuo, deveria existir uma força para ela se propagar?

Por outro lado, no que se  $\vec{f} = 0$ , temos que

$$\mu \epsilon \frac{\partial \vec{S}}{\partial t} = \nabla \cdot \vec{T} \Rightarrow \vec{p}_{\text{det}} = \int \nabla \cdot \vec{T} dt$$

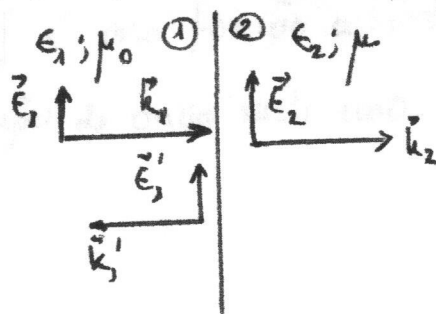
2. Sabendo que a densidade de momento eletromagnético é dada por

$$\vec{p}_{im} = \mu \epsilon \vec{S}$$

como descrever a transferência de momento de uma onda para uma superfície quando ela é refletida? Nesta questão queremos ver como formular o problema em uma situação prática. Considere uma onda incidindo normalmente na interface entre dois meios.

a) Sabendo que o vetor de Poynting é

$$\vec{S} = \frac{1}{\mu} \vec{E} \times \vec{B}$$



como você formularia a variação de momento nesta situação, ou seja

$$\Delta p = \vec{p}_{antes} - \vec{p}_{depois},$$

onde "antes" significa onda incidente e "depois" significa onda refletida ou onda transmitida?

b) Como força =  $\frac{dp}{dt}$ , como você formularia o problema para

determinar a pressão exercida sobre a superfície reflectora?

3. Considere a propagação de onda em um meio condutor, tal que a densidade de corrente livre seja dada por (seção 9.4.) do livro texto)

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

onde  $\sigma$  é a condutividade do meio

a) Utilizando as equações de Maxwell para este caso,

$$\nabla \cdot \vec{E} = \nabla \cdot \vec{B} = 0; \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}; \nabla \times \vec{B} = \mu \sigma \vec{E} + \mu \epsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

obtenha a equação de onda em um meio condutor

$$\nabla^2 \vec{E} - \mu \sigma \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} - \mu \epsilon \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = 0$$

b) Mostre que  $\vec{E}(z,t) = f(z-vt)\hat{e}_x$ , onde  $f$  é uma função arbitrária de  $\xi = z-vt$ , não é uma solução da equação de onda neste caso,

c) Mostre que a solução é dada por

$$\vec{E}(z,t) = E_0 e^{i(kz - \omega t)} \hat{e}_x$$

onde

$$k^2 = \mu \epsilon \omega^2 \left[ 1 + i \frac{\sigma}{\omega \epsilon} \right]$$

d) Mostre que se  $k$  for escrita na forma  $k = \alpha + i\beta$ , se obtém

$$\alpha = \omega \sqrt{\frac{\mu \epsilon}{2}} \left[ 1 + \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\omega \epsilon}\right)^2} \right]^{1/2}; \beta = \omega \sqrt{\frac{\mu \epsilon}{2}} \left[ -1 + \sqrt{1 + \left(\frac{\sigma}{\omega \epsilon}\right)^2} \right]^{1/2}$$

e) Mostre que, se substituirmos a expressão para  $k$  no campo, obtemos

$$\vec{E}(z,t) = E_0 e^{-\beta z} e^{i(\alpha z - \omega t)} \hat{e}_x$$

Interprete então o significado de  $\beta$ .