

DIVERGENTE DE \vec{A} POLARIZADO E
DEMONSTRAR QUE σ_{abs} TEM UNIDADE DE
ÁREA

Joel Anderson Ferreira Pinheiro

October 21, 2020

Sumário

- ▶ Divergente de \vec{A} polarizado
- ▶ Seção de Choque de Absorção
- ▶ Conclusão

Divergente de \vec{A} polarizado

As ondas eletromagnéticas podem ser polarizadas de três formas distintas: polarização linear, circular e elíptica. Trabalhando com um potencial vetor polarizado da seguinte forma

$$\vec{A} = 2A_0 \hat{\epsilon} \cos\left(\frac{\omega}{c} \hat{n} \cdot \vec{x} - \omega t\right)$$

no qual

- ▶ $\hat{\epsilon}$ é direção de polarização;
- ▶ \hat{n} direção de propagação
- ▶ e $\hat{\epsilon} \cdot \hat{n} = 0$.

Divergente de \vec{A} polarizado

Como exemplo, vamos definir uma polarização circular em que $\hat{e} = \hat{e}_1 + i\hat{e}_2$ está no plano $x - y$ e $\hat{n} = \hat{e}_3$ na direção de z , então:

$$\nabla \cdot \vec{A} = \left[\sum_{i=1,2,3} \frac{\partial}{\partial x_i} \hat{e}_i \right] \cdot \left[2A_0 (\hat{e}_1 + i\hat{e}_2) \cos\left(\frac{\omega}{c} \hat{e}_3 \cdot \vec{x} - \omega t\right) \right]$$

Aplicando a regra da cadeia $\nabla \cdot (\Psi \vec{a}) = (\nabla \Psi) \vec{a} + \Psi (\nabla \cdot \vec{a})$

Divergente de \vec{A} polarizado

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \vec{A} &= \left[\frac{\partial}{\partial x_1} + i \frac{\partial}{\partial x_2} \right] 2A_o \cos\left(\frac{\omega}{c}x_3 - \omega t\right) \\ &+ 2A_o \cos\left(\frac{\omega}{c}z - \omega t\right) \left[\frac{\partial}{\partial x_1} \hat{e}_1 + \frac{\partial}{\partial x_2} \hat{e}_2 \right] \cdot (\hat{e}_1 + i\hat{e}_2)\end{aligned}$$

$$\nabla \cdot \vec{A} = 0$$

Divergente de \vec{A} polarizado

Usaremos também o teorema do divergente o qual estabelece uma relação entre a integral do divergente de um campo vetorial sobre uma região com a integral sobre a fronteira da região

$$\iiint \nabla \cdot \vec{A} dV = \iint \vec{A} \cdot \hat{n} dS$$

$$\iint \vec{A} \cdot \hat{n} dS = \iint \left[2A_0 \cos\left(\frac{\omega}{c}x_3 - \omega t\right) (\hat{e}_1 + i\hat{e}_2) \cdot \hat{e}_3 \right] dx_1 dx_2$$

Novamente obtemos

$$\nabla \cdot \vec{A} = 0$$

Seção de Choque de Absorção

Ao definirmos a taxa de transição podemos obter a seção de choque de absorção (σ_{abs}).

$$\sigma_{abs} = \frac{\text{(Energia / unidade de tempo) absorvida pelo átomo (} n \rightarrow i \text{)}}{\text{Fluxo de energia}}$$

$$\sigma_{abs} = \frac{4\pi^2 \hbar}{\omega m_e^2} \alpha |\langle n | e^{i\frac{\omega}{c} \hat{n} \cdot \vec{x}} \hat{\epsilon} \cdot \vec{p} | i \rangle|^2 \delta(E_n - E_i - \hbar\omega)$$

Seção de Choque de Absorção

Lembrando que $\alpha = 1/137$ (adimensional) e fazendo $\delta(E_n - E_i - \hbar\omega) = (1/\hbar)\delta(\omega_{ni} - \omega)$, onde $\delta(\omega_{ni} - \omega)$ tem dimensão de tempo. Temos que:

- ▶ ; $[m_e] \rightarrow M$;
- ▶ ; $[\omega] \rightarrow 1/T$;
- ▶ $[\hbar] \rightarrow \frac{L^2 \cdot M}{T}$;
- ▶ ; $\left[\left| \langle n | e^{i\frac{\omega}{c} \hat{n} \cdot \vec{x}} \hat{\varepsilon} \cdot \vec{p} | i \rangle \right| \right] = [p] \rightarrow \frac{M \cdot L}{T}$.

Seção de Choque de Absorção

Por fim, iremos analisar dimensionalmente os seguintes termos:

$$\frac{\hbar}{\omega m_e^2} \left[\left| \langle n | e^{i \frac{\omega}{c} \hat{n} \cdot \vec{x}} \hat{\epsilon} \cdot \vec{p} | i \rangle \right| \right]^2 (1/\hbar) \delta(\omega_{ni} - \omega)$$

$$\frac{\left[\frac{L^2 \cdot M}{T} \right]}{M^2 T^{-1}} \left[\frac{M \cdot L}{T} \right]^2 \left[\frac{L^2 \cdot M}{T} \right]^{-1} T = L^2$$

Portanto, σ_{abs} tem dimensão de área.

OBRIGADO!