

7600008 - Física IV Lista P1
Gabarito
19 de Agosto de 2019

Considere o campo elétrico discutido em classe, da forma

$$\vec{E} = E_0 \hat{e} \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$$

onde a constante E_0 , o versor \hat{e} , o vetor \vec{k} e a frequência (angular) ω são conhecidos.

Questão 1.

Mostre que $\vec{\nabla} \times \vec{E} = \vec{k} \times \vec{E}$. Sugestão: basta calcular a componente \hat{x} de $\vec{\nabla} \times \vec{E}$ e fazer a rotação $x \rightarrow y \rightarrow z \rightarrow x$ duas vezes para encontrar as componentes y e z .

Solução:

Este exercício foi corrigido e bastava mostrar que $\vec{\nabla} \times \vec{E}$ tinha a mesma direção de $\vec{k} \times \vec{E}$.
assim usamos que

$$\vec{k} \cdot \vec{r} = xk_x + yk_y + zk_z$$

temos a condição $\hat{e} \cdot \vec{k} = 0 \rightarrow k_x \sin\theta \cos\phi + k_y \sin\theta \sin\phi + k_z \cos\theta = 0$

(As soluções particulares que o livro comenta na seção 12.4 envolve uma escolha de ângulos tais que $\hat{e} = \hat{x}$ com $\hat{u} = \hat{z}$)

Portanto aplicando o rotacional ao campo elétrico

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \times \vec{E} &= -[k_y E_0 \cos\theta \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) - k_z E_0 \sin\theta \sin\phi \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)] \hat{x} \\ &\quad - [k_z E_0 \sin\theta \cos\phi \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) - k_x \cos\theta \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)] \hat{y} \\ &\quad - [k_x E_0 \sin\theta \sin\phi \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) - k_y E_0 \sin\theta \cos\phi \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)] \hat{z} \end{aligned}$$

só que existe podemos aplicar a identidade trigonométrica onde

$$-\sin\Phi = \sin(-\Phi) = \cos(\Phi + \pi/2)$$

e quando comparamos com

$$\vec{k} \times \vec{E} = (k_y E_z - k_z E_y) \vec{x} + (k_z E_x - k_x E_z) \vec{y} + (k_x E_y - k_y E_x) \vec{z}$$

E por consequência $\vec{\nabla} \times \vec{E}$ tem a mesma direção de $\vec{k} \times \vec{E}$.

Questão 2.

A partir do resultado do item anterior, use a equação de Faraday para determinar o campo magnético. Que direção tem o campo \vec{B} ?

Solução:

pela lei de Faraday temos $\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

e do exercício anterior sabemos que a derivada parcial do campo magnético com relação ao tempo terá a mesma direção do rotacional do campo elétrico.

portanto quando tempo um campo da forma $\vec{B} = \vec{B}_0 \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$

onde sua derivada é

$$\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = \vec{B}_0 \omega \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$$

consequentemente a direção é

$$\vec{B}_0 = \frac{E_0}{c} (\hat{u} \times \epsilon)$$

onde $\hat{u} \times \epsilon$ é o termo do rotacional no item anterior.

Questão 3.

Encontre o valor médio da densidade de energia elétrica $U_E = \epsilon_0 E^2 / 2$ num ponto fixo \vec{r} . Para calcular uma média, integre U_E de $t = 0$ a $t = T$, onde $T = 2\pi/\omega$ é o período, e divida o resultado por T .

Solução:

Sabemos que $U_E = \frac{\epsilon_0 E^2}{2}$ onde $\vec{E} = E_0 \hat{\epsilon} \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$

então fazendo a média

$$\bar{U}_E = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2T} \int_0^{2\pi/\omega} \cos^2(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) dt$$

podemos usar a identidade trigonométrica onde

$$\cos^2(\theta) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cos(2\theta)$$

e então

$$\bar{U}_E = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2T} \int_0^{2\pi/\omega} \left[\frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cos(2\theta) \right] \frac{d\theta}{\omega}$$

pela integral de cosseno ser simétrica temos

$$\bar{U}_E = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{4}$$

Questão 4.

Encontre o valor médio da densidade de energia magnética $U_M = (1/2\mu_0)B^2$ contidas no campo B calculado acima. Compare com a densidade de energia elétrica média.

Solução:

Sabemos que $U_M = \frac{1B^2}{2\mu_0}$ onde $\vec{B} = \frac{E_0}{c}(\hat{u} \times \hat{e})\cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$

então fazendo a média

$$\bar{U}_M = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2T} \int_0^{\frac{2\pi}{\omega}} \cos^2(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) dt$$

podemos usar a identidade trigonométrica onde

$$\cos^2(\theta) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}\cos(2\theta)$$

e então

$$\bar{U}_M = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2T} \int_0^{\frac{2\pi}{\omega}} \left[\frac{1}{2} + \frac{1}{2}\cos(2\theta) \right] \frac{d\theta}{\omega}$$

pela integral de cosseno ser simétrica temos de maneira idêntica

$$\bar{U}_M = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{4}$$

Questão 5.

Em classe, encontramos o resultado

$$\frac{\partial U}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{S} = 0$$

onde

$$\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B}$$

A densidade de corrente energética \vec{S} é conhecida como vetor de Poynting. Encontre o vetor de Poynting para os campos elétrico e magnético das questões anteriores. Em que direção aponta ele?

Solução:

Substituindo os campos que encontramos nos exercícios anteriores temos

$$\vec{S} = \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} E_0^2 \cos^2(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) [\hat{\epsilon} \times (\hat{u} \times \hat{\epsilon})]$$

E com a identidade vetorial dos produtos triplos

$$\vec{A} \times (\vec{B} \times \vec{C}) = \vec{B}(\vec{A} \cdot \vec{C}) - \vec{C}(\vec{A} \cdot \vec{B})$$

portanto, pelas condições impostas pelas equações de Maxwell

$$\hat{\epsilon} \times (\hat{u} \times \hat{\epsilon}) = \hat{u}(\hat{\epsilon} \cdot \hat{\epsilon}) - \hat{\epsilon}(\hat{\epsilon} \cdot \hat{u})$$

portanto o vetor de pointing toma o sentido de propagação da onda

$$\vec{S} = \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} E_0^2 \cos^2(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) \hat{u}$$

Questão 6.

Expresse o vetor de Poynting da questão anterior em termos da densidade de energia.

Solução:

A densidade de energia eletromagnética no vácuo é dada por

$$U = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 + \frac{1}{2\mu_0} B^2$$

Assim, com os campos fornecidos nos exercícios anteriores

$$U = \epsilon_0 E_0^2 \cos^2(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$$

com o vetor de pointing

$$\vec{S} = \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} E_0^2 \cos^2(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) \hat{u}$$

finalmente encontramos

$$\vec{S} = CU\hat{u}$$

Questão 7.

O módulo do vetor de Poynting dá a energia por unidade de tempo que atravessa uma área unitária perpendicular à direção de propagação da onda eletromagnética. A intensidade da radiação solar que atinge o topo da atmosfera é igual a $1.4kW/m^2$. Calcule o campo elétrico naquela região.

Solução:

Dos exercícios anteriores nossa densidade de energia média é

$$\bar{U}_T = \frac{\epsilon_0 E_0^2}{2}$$

e pelo enunciado conseguimos compreender que

$$IA = c\bar{U}_t$$

onde A é a área de meia esfera.

isolando o campo elétrico proveniente da densidade de energia média temos

$$E_0 = \sqrt{\frac{4\pi I}{c\epsilon_0}}(R_t + R_{exo})$$

onde R_t e R_{exo} é respectivamente o raio da terra e da exosfera.

Questão 8.

A partir do resultado do problema anterior, indique, sem efetuar a conta, como você calcularia o campo elétrico na superfície do Sol. Suponha conhecidas a distância d do Sol à Terra e o raio R do Sol.

Solução:

Como podemos calcular um fluxo tal que

$$\phi = \int \vec{S} \cdot \hat{n} dA$$

criamos uma dependência direta com a área da superfície onde

$$\phi = |\vec{S}| \int dA = |\vec{S}| 4\pi r^2$$

Por conservação

$$|\vec{S}_1| = |\vec{S}_2| \left(\frac{d}{R} \right)^2$$

onde as intensidades S_1 e S_2 são respectivamente na superfície do Sol e da Terra.

Questão 9.

Problema 12.1 do livro-texto: Um capacitor de placas paralelas é formado por dois discos circulares de raio a separados por uma distância $d \ll a$, no vácuo. As placas estão ligadas a um gerador AC que produz uma carga no capacitor $Q = Q_0 \sin(\omega t)$. Admita que o campo \vec{E} entre as placas é uniforme, desprezando fuga das linhas de força, tome o eixo z ao longo do eixo do capacitor. Calcule o campo \vec{B} entre as placas, a uma distância ρ do eixo.

Solução:

Sabemos que o campo de um disco carregado é:

$$\vec{E}(z) = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[\frac{z}{(a^2 + z^2)^{1/2}} - \frac{z}{|z|} \right] \hat{z}$$

na condição de $d \ll a$ e superposto no interior do capacitor, ele pode ser simplificado como

$$\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

Mas $\sigma = \frac{Q_0 \sin(\omega t)}{\pi a^2}$

e portanto

$$\vec{E} = \frac{Q_0 \sin(\omega t)}{\epsilon_0 \pi a^2} \hat{z}$$

assim conseguimos o campo magnético aplicando

$$\int \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \int \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

então

$$B 2\pi \rho = \frac{\pi \rho^2 \mu_0 \omega Q_0 \cos(\omega t)}{\epsilon_0 \pi a^2}$$

finalmente

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \omega \rho Q_0 \cos(\omega t)}{2\pi a^2} \hat{\theta}$$

Questão 10.

Problema 12.2a do livro-texto: Um fio condutor retilíneo cilíndrico muito longo, de condutividade σ e raio a , transporta uma corrente constante, de densidade $\vec{j} = \sigma \vec{E}$ uniformemente distribuída sobre a seção transversal. Tome o eixo cilíndrico como o eixo z . Calcule \vec{B} na superfície do fio.

Solução:

O exercício fornece a corrente de densidade $\vec{j} = \sigma \vec{E}$. Assim, para calcular o campo magnético na superfície do fio basta aplicar

$$\int \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I$$

$$2\pi a B = \mu_0 j \pi a^2 \rightarrow B = \frac{\mu_0 \sigma E a}{2}$$

onde que pela simetria do fio infinito, o sentido do campo magnético se torna $\hat{\theta}$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \sigma E a}{2} \hat{\theta}$$