

Tercera Prueba Electrodinámica

LFIS 322

13 de diciembre de 2024

Instrucciones: Dispone de 90 minutos para responder esta prueba. No puede consultar telefonos, cuadernos, libros, apuntes, formularios no oficiales ni a compañeros.

Problema 1

Use las ecuaciones de Maxwell y la ley de fuerza de Lorentz para derivar la ley de Coulomb para dos cargas estáticas de valor q .

Problema 2

Considere un condensador de placas paralelas infinitas con las placas a una distancia d y llevando una densidad de carga superficial σ en la placa inferior y $-\sigma$ en la placa superior.

- (a) Considerando el eje z perpendicular a las placas, con el origen situado a media distancia entre las placas, calcule el tensor de tensión en forma matricial.
- (b) ¿Cuánto vale el vector de Poynting?
- (c) ¿Cuál es la fuerza por unidad de área sobre la placa inferior?

Problema 3

Un anillo circular aislante de radio a se encuentra en el plano xy centrado en el origen. El anillo tiene una densidad de carga lineal $\lambda(\phi) = \lambda_0 \cos \phi$, donde λ_0 es una constante y ϕ es el ángulo azimutal. El anillo gira alrededor del eje z con velocidad angular ω . Calcule la potencia total radiada.

Formulario oficial

$$T_{ij} = \epsilon_0(E_i E_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} E^2) + \frac{1}{\mu_0}(B_i B_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} B^2)$$

$$\mathbf{f} = \oint \mathbf{T} \cdot d\mathbf{a} - \epsilon_0 \mu_0 \frac{d}{dt} \int_V \mathbf{S} dV$$

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

$$\mathcal{P} = \frac{\mu_0 \ddot{\mathbf{p}}^2}{6\pi c}, \text{ donde } \mathbf{p} = \int \lambda \mathbf{r} dl$$

1.- $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) \rightarrow \vec{F} = q\vec{E}$

de la ley de Gauss

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \rightarrow \int_V \vec{\nabla} \cdot \vec{E} dV = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} dV = \frac{1}{\epsilon_0} q$$

y el lado izquierdo

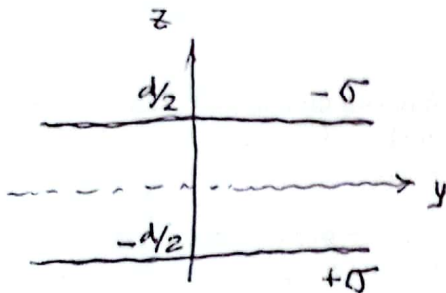
$$\int_V \vec{\nabla} \cdot \vec{E} dV = \oint_{S(V)} \vec{E} \cdot d\vec{a} = 4\pi r^2 E$$

luego

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Rightarrow 4\pi r^2 E = \frac{q}{\epsilon_0} \rightarrow E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$\therefore \vec{F} = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r} //$$

2.-



El campo entre las placas (usando ley de Gauss) es

$$E_z = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

y $E_x = E_y = 0$. Luego, de la definición de T_{ij} , los términos no nulos son:

$$T_{xx} = \frac{1}{2}\epsilon_0(\vec{E}_x^2 - \vec{E}_y^2 - \vec{E}_z^2) + \frac{1}{2\mu_0}(\vec{B}_x^2 - \vec{B}_y^2 - \vec{B}_z^2)$$

$$= \frac{1}{2}\epsilon_0(0 - 0 - (\frac{\sigma}{\epsilon_0})^2) = -\frac{\sigma^2}{2\epsilon_0}$$

$$T_{yy} = \frac{1}{2}\epsilon_0(\vec{E}_y^2 - \vec{E}_x^2 - \vec{E}_z^2) = -\frac{\sigma^2}{2\epsilon_0}$$

$$T_{zz} = \frac{1}{2}\epsilon_0(\vec{E}_z^2 - \vec{E}_x^2 - \vec{E}_y^2) = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0}$$

(2)

luego

$$(a) \quad T_{ij} = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} \begin{pmatrix} -1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad /$$

$$(b) \quad \text{como } \vec{D}=0 \Rightarrow \vec{S}=0 //$$

(c) la fuerza en la direcci3n z es entnces

$$F_z = \int T_{zz} da_z = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} A \quad \Rightarrow \quad \vec{f} = \frac{\vec{F}}{A} = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} \hat{k} //$$

$$3.- \quad \vec{r} = \frac{\mu_0 \ddot{\vec{p}}}{6\pi\epsilon_0} \quad ; \quad \vec{p} = \int \lambda \vec{r} dl$$

En $t=0$

$$\begin{aligned} \vec{p}(t=0) &= \vec{p}_0 = \int_0^{2\pi} \lambda \vec{r} d\ell = \int_0^{2\pi} \lambda_0 \cos\phi (\hat{i} a \cos\phi + \hat{j} a \sin\phi) d\phi a \\ &= \lambda_0 a^2 \left\{ \hat{i} \int_0^{2\pi} (\cos\phi)^2 d\phi + \hat{j} \int_0^{2\pi} \cos\phi \sin\phi d\phi \right\} \\ &= \lambda_0 a^2 \{ \hat{i} \pi + \hat{j} 0 \} \\ &= \pi a^2 \lambda_0 \hat{i} // \quad \vec{p}_0 = p_0 \hat{i} = (\pi a^2 \lambda_0) \hat{i} \end{aligned}$$

En general,

$$\vec{p}(t) = p_0 [\hat{i} \cos(\omega t) + \hat{j} \sin(\omega t)]$$

asi

$$\ddot{\vec{p}}(t) = -\omega^2 p_0 [\hat{i} \cos(\omega t) + \hat{j} \sin(\omega t)] = -\omega^2 \vec{p}(t)$$

calculando el acelerado

$$(\ddot{\vec{p}})^2 = (-\omega^2 \vec{p}(t))^2 = \omega^4 \vec{p}(t)^2 \approx \omega^4 p_0^2$$

entonces

$$(\ddot{\vec{p}})^2 = \omega^4 \pi^2 \lambda_0^2 a^4$$

finalmente

$$\mathcal{P} \approx \frac{\mu_0 \ddot{\vec{p}}^2}{6\pi c} = \frac{\mu_0 \omega^4 \pi^2 \lambda_0^2 a^4}{6c} //$$