

PROBLEMAS RESUELTOS DE GEOMETRÍA SIMPLE EN ESTÁTICA, UTILIZANDO LAS ECUACIONES DE MAXWELL EN FORMA DIFERENCIAL: NIVEL AVANZADO.

Problema 5

Se tiene un capacitor con dieléctrico de aire y placas paralelas en forma de disco de radio R , separadas una distancia $d \ll R$, en el cual hay un campo eléctrico variable $\vec{E}(t) = E_0 \cos(\omega t) \hat{z}$ V/m.

- a) Determinar el campo magnético dentro del capacitor, despreciando el efecto del campo magnético sobre el campo eléctrico, y despreciando el desbordamiento del campo eléctrico.
- b) Determinar la frecuencia máxima a la que puede despreciarse el efecto del campo magnético sobre el campo eléctrico. Evaluar para $R = 1$ cm.

Solución.

- a) Cálculo del campo magnético.

Aunque este problema no es de estática, se resuelve aplicando un método similar al utilizado en problemas de estática. En esto consiste la llamada *aproximación cuasi-estática*.

ESTUDIO DE COORDENADAS Y DE COMPONENTES NULAS

Las variaciones temporales del campo eléctrico en el capacitor producen un campo magnético, según la Ley de Ampère-Maxwell. Debido a la simetría cilíndrica del sistema, el campo magnético depende sólo de la coordenada radial. Además, por Ley de Gauss para el campo magnético, cuando el campo magnético sólo depende de ρ , entonces $H_\rho = 0$. Por regla de la mano derecha,

la componente axial H_z del campo magnético es nula. Entonces:

$$\bar{H}(\rho, t) = \bar{1}_\varphi H_\varphi(\rho, t)$$

CÁLCULO DEL CAMPO MAGNÉTICO

Para calcular el campo magnético, se aplica la Ley de Ampère-Maxwell en forma diferencial:

$$\nabla \times \bar{H}(\rho, t) = \bar{J}(\rho, t) + \varepsilon_0 \frac{\partial \bar{E}}{\partial t} = -\bar{1}_z \varepsilon_0 \omega E_0 \text{sen}(\omega t)$$

Evaluando el rotacional, se tiene:

$$\nabla \times \bar{H}(\rho, t) = \bar{1}_z \frac{1}{\rho} \frac{\partial (\rho H_\varphi(\rho, t))}{\partial \rho} = -\bar{1}_z \varepsilon_0 \omega E_0 \text{sen}(\omega t)$$

De aquí se obtiene:

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial (\rho H_\varphi(\rho, t))}{\partial \rho} = -\varepsilon_0 \omega E_0 \text{sen}(\omega t)$$

Resolviendo:

$$H_\varphi(\rho, t) = -\varepsilon_0 E_0 (\omega / 2) \rho \text{sen}(\omega t) + C_1(t) / \rho, \text{ si } 0 < \rho < R$$

La función $C_1(t)$ debe ser nula, porque el campo debe ser acotado en el eje z. Entonces:

$$\bar{H}(\rho, t) = -\bar{1}_\varphi \varepsilon_0 E_0 (\omega / 2) \rho \text{sen}(\omega t), \text{ si } \rho \leq R, 0 \leq \varphi < 2\pi, |z| < \infty$$

b) Cálculo de la frecuencia máxima de la aproximación cuasi-estática.

Para calcular la frecuencia máxima, se introduce el campo magnético calculado en la Ley de Faraday y se calcula de nuevo el campo eléctrico. El campo eléctrico nuevo debe ser aproximadamente igual al campo eléctrico

inicial. Bajo esta premisa, se consigue una relación entre la frecuencia y las otras constantes del problema.

La Ley de Faraday establece:

$$\nabla \times \bar{E}(\rho, t) = -\mu_0 \frac{\partial \bar{H}}{\partial t} = \bar{1}_\varphi \varepsilon_0 \mu_0 E_0 \left(\omega^2/2 \right) \rho \cos(\omega t)$$

Resolviendo el rotacional, se tiene:

$$-\frac{\partial E_z(\rho, t)}{\partial \rho} = \varepsilon_0 \mu_0 E_0 \left(\omega^2/2 \right) \rho \cos(\omega t)$$

de donde:

$$E_z(\rho, t) = -\varepsilon_0 \mu_0 E_0 \left(\omega^2/4 \right) \rho^2 \cos(\omega t) + C_2(t)$$

La función $C_2(t)$ obviamente debe ser el campo eléctrico inicial.

Entonces:

$$E_z(\rho, t) = E_0 \cos(\omega t) \left[1 - \varepsilon_0 \mu_0 \left(\omega^2/4 \right) \rho^2 \right]$$

Para que el efecto del campo magnético sobre el campo eléctrico sea despreciable, el término entre corchetes debe ser aproximadamente la unidad:

$$\left[\varepsilon_0 \mu_0 \left(\omega^2/4 \right) \rho^2 \right]_{m\acute{a}x} \ll 1 \Rightarrow \omega_{m\acute{a}x} \ll \frac{2}{R \sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}} = \frac{2c}{R}$$

Aplicando criterio ingenieril:

$$\omega_{m\acute{a}x} = \frac{c}{5R} \Rightarrow f_{m\acute{a}x} \Big|_{R=1 \text{ cm}} = 954,93 \text{ MHz}$$