



PONTIFICIA UNIVERSIDAD CATOLICA DE CHILE  
Facultad de Física

Teoría Electromagnética  
Prof. Jorge Alfaro S  
EXAMEN

Lunes 3 de diciembre de 2018

**Problema 1.** El volumen entre dos esferas conductoras concéntricas de radios  $a < b$  se llena con un material de constante dieléctrica inhomogénea ( $K$  es una constante):

$$\varepsilon = \frac{\varepsilon_0}{1 + Kr}, \quad \vec{D} = \varepsilon \vec{E}$$

Sobre la superficie interior se pone una carga  $Q$ . La superficie exterior está conectada a tierra. Encontrar:

- El vector desplazamiento para  $a < r < b$  (1.5ptos)
- La capacidad del dispositivo. (1.5ptos.)
- La densidad de carga de polarización para  $a < r < b$ . (1.5ptos.)
- La densidad superficial de carga de polarización en  $r = a$  y  $r = b$ . (1.5ptos.)

Sol: El problema tiene simetría esférica. Todos los campos y densidades dependen sólo de  $r$ . Usemos la ley de Gauss con superficie gaussiana una esfera de radio  $r$  concéntrica con las esferas conductoras,  $a < r < b$ .

$$D 4\pi r^2 = Q, \quad D = \frac{Q}{4\pi r^2}, \quad \vec{D} = \frac{Q}{4\pi r^2} \hat{r}$$

$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon(r)r^2} \hat{r}, \quad \phi(b) - \phi(a) = -\int_a^b dr \frac{Q}{4\pi\varepsilon(r)r^2}, \quad V = \int_a^b dr \frac{Q}{4\pi\varepsilon(r)r^2} = \phi(a)$$

$$C^{-1} = \frac{V}{Q} = \int_a^b dr \frac{1}{4\pi\varepsilon(r)r^2} = \int_a^b dr \frac{1 + Kr}{4\pi\varepsilon_0 r^2} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \left( -\frac{1}{r} + K \ln(r) \right)_a^b = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{1}{a} - \frac{1}{b} + K \ln\left(\frac{b}{a}\right) \right)$$

$$C = \frac{4\pi\varepsilon_0}{\frac{1}{a} - \frac{1}{b} + K \ln\left(\frac{b}{a}\right)}$$

$$\vec{P} = \chi \vec{E}, \quad \chi = \varepsilon - \varepsilon_0, \quad \rho_P = -\nabla \cdot \vec{P} = -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( (\varepsilon - \varepsilon_0) \frac{Qr^2}{4\pi\varepsilon(r)r^2} \right) = -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( (1 - 1 - Kr) \frac{Q}{4\pi} \right)$$

$$= K \frac{Q}{4\pi r^2}$$

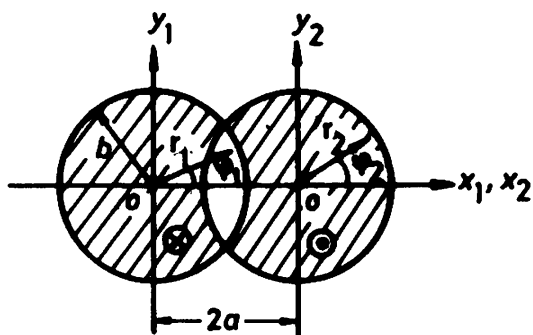
$$\sigma_P = \vec{P} \cdot \hat{n} =$$

$$K \frac{Q}{4\pi a}, \quad r = a, \quad \hat{n} = -\hat{r}$$

$$-K \frac{Q}{4\pi b}, \quad r = b, \quad \hat{n} = \hat{r}$$

**Problema 2.** Un sistema de conductores tiene una sección transversal dada por la intersección de dos círculos de radio  $b$ , cuyos centros están separados por una distancia  $2a$ . La parte conductora está sombreada. La parte que no está sombreada es vacío. El conductor de la izquierda(derecha) lleva una densidad de corriente uniforme  $J$  que entra(sale) en el (del) plano de la figura. La permeabilidad magnética de los conductores es la del vacío.

- Encuentre el campo magnético creado por un conductor cilíndrico infinito de sección transversal circular de radio  $b$  que lleva una densidad de corriente uniforme  $K$ , dentro y fuera del cilindro.(3ptos.)
- Usando superposición, encuentre el campo magnético para cualquier punto  $x, y$  de la zona vacía de la figura.(3ptos.)



Sol: Inducción magnética de un cilindro infinito con densidad de corriente uniforme  $\vec{K}$ , al interior del cilindro. La ley de Ampère da:

$$B 2\pi r = \mu_0 K \pi r^2 \quad r < b$$

$B = \frac{1}{2} \mu_0 K r$ , la dirección de  $B$  es tangencial al círculo de radio  $r$  centrado en el cilindro y gira de acuerdo a la regla de la mano derecha

Para  $r > b$ , tenemos:

$$B 2\pi r = \mu_0 K \pi b^2, \\ B = \frac{\mu_0}{2r} K b^2$$

La dirección de  $\vec{B}$  es tangencial al círculo de radio  $r$  centrado en el eje del cilindro y gira de acuerdo a la regla de la mano derecha.

$$\vec{B}_1 = \frac{1}{2} \mu_0 J \vec{r} \times \hat{z}, \quad \vec{B}_2 = -\frac{1}{2} \mu_0 J (\vec{r} - 2\vec{a}) \times \hat{z}$$

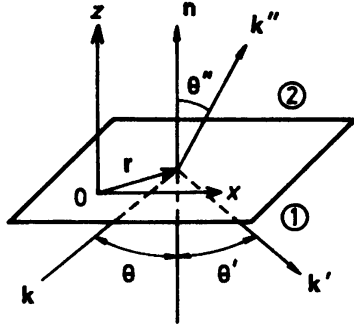
$2\vec{a}$  es el vector posición del centro del círculo 2 respecto al origen del círculo 1.

Por superposición se tiene:

$$\vec{B} = \mu_0 J \vec{a} \times \hat{z}$$

**Problema 3.**

- a) Escriba las ecuaciones de Maxwell en un medio no conductor con permeabilidad  $\mu$  y susceptibilidad  $\varepsilon$  constantes. Muestre que tanto  $\vec{E}$  como  $\vec{B}$  satisfacen la ecuación de ondas. Encuentre la velocidad de la onda. Escriba una solución de ondas planas para  $\vec{E}$ ,  $\vec{B}$ . Cuál es la relación entre  $\vec{E}$  y  $\vec{B}$ ? (4ptos.)
- b) Discuta la reflexión y refracción de ondas electromagnéticas en la interfaz plana de dos medios no conductores semi infinitos y derive la relación entre el ángulo de incidencia, de reflexión y de refracción. (2ptos.)



Sol:

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \cdot \vec{D} &= 0 & \vec{\nabla} \cdot \vec{B} &= 0 \\ \vec{\nabla} \times \vec{H} &= \left( \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) & \vec{\nabla} \times \vec{E} + \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} &= \vec{0} \\ \vec{D} &= \varepsilon \vec{E} & \vec{B} &= \mu \vec{H} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{E} &= 0 & \vec{\nabla} \cdot \vec{B} &= 0 \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} &= \left( \mu \varepsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) & \vec{\nabla} \times \vec{E} + \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} &= \vec{0} \end{aligned}$$

Se tiene:

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \times \vec{E} + \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = \vec{0}, \quad \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{E}) + \frac{\partial (\vec{\nabla} \times \vec{B})}{\partial t} = \vec{0}, \quad \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{E}) + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \vec{0} \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} - \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = \vec{0}, \quad \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{B}) - \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial (\vec{\nabla} \times \vec{E})}{\partial t} = \vec{0}, \quad \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{B}) + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2} = \vec{0} \end{aligned}$$

Usando la identidad:

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = \vec{\nabla} (\vec{\nabla} \cdot \vec{A}) - \vec{\nabla}^2 \vec{A}$$

Vemos que  $\vec{E}$  y  $\vec{B}$  satisfacen la ecuación de onda, dado que  $\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = 0$  en los dos casos:

$$\begin{aligned} -\vec{\nabla}^2 \vec{E} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \vec{0} \\ -\vec{\nabla}^2 \vec{B} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2} = \vec{0} \end{aligned}$$

La velocidad de la onda  $c$  es:

$$\frac{1}{c^2} = \mu_0 \varepsilon_0, \quad c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}}$$

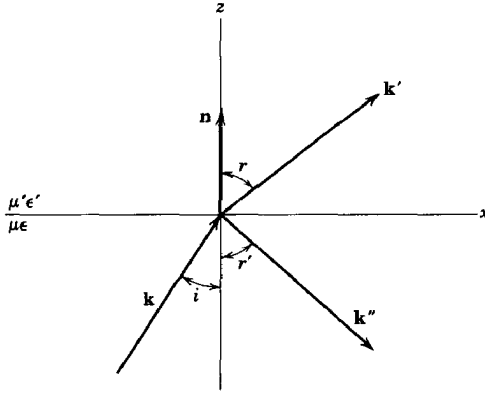
Solución ondas planas:

$$\vec{E}(\vec{x}, t) = \hat{\varepsilon}_1 E_0 e^{i(\vec{k} \cdot \vec{x} - \omega t)}, \quad \vec{B}(\vec{x}, t) = \hat{\varepsilon}_2 B_0 e^{i(\vec{k} \cdot \vec{x} - \omega t)} \quad (1)$$

$\hat{\varepsilon}_i$  son vectores unitarios reales.  $E_0, B_0$  son números complejos. Las cantidades físicas se obtienen tomando la parte real de (1).

$$\begin{aligned} \hat{\varepsilon}_i \cdot \vec{k} &= 0 \quad , \text{ onda transversal} \\ \vec{k} \times \hat{\varepsilon}_2 B_0 &= -\mu \varepsilon \omega \hat{\varepsilon}_1 E_0, \quad \vec{k} \times \hat{\varepsilon}_1 E_0 = \omega \hat{\varepsilon}_2 B_0 \quad , \\ \hat{\varepsilon}_2 &= \hat{k} \times \hat{\varepsilon}_1, \quad k E_0 = \omega B_0 \\ k B_0 &= \mu \varepsilon \omega E_0, \quad \omega = \frac{k}{\sqrt{\mu \varepsilon}} \\ \vec{B}(\vec{x}, t) &= \frac{1}{\omega} \vec{k} \times \vec{E}(\vec{x}, t) \end{aligned}$$

Ley de Snell Descartes



**Figura 1.**

Las tres ondas son:

- Incidente:  $\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k} \cdot \vec{x} - \omega t)}$ ,  $\vec{B} = \sqrt{\mu \varepsilon} \frac{\vec{k} \times \vec{E}}{k}$
- Refractada:  $\vec{E}' = \vec{E}'_0 e^{i(\vec{k}' \cdot \vec{x} - \omega t)}$ ,  $\vec{B}' = \sqrt{\mu' \varepsilon'} \frac{\vec{k}' \times \vec{E}'}{k'}$
- Reflejada:  $\vec{E}'' = \vec{E}''_0 e^{i(\vec{k}'' \cdot \vec{x} - \omega t)}$ ,  $\vec{B}'' = \sqrt{\mu \varepsilon} \frac{\vec{k}'' \times \vec{E}''}{k''}$
- $|\vec{k}| = |\vec{k}''| = k = \frac{\omega}{c} \sqrt{\mu \varepsilon}$ ,  $|\vec{k}'| = k' = \frac{\omega}{c} \sqrt{\mu' \varepsilon'}$

Las condiciones de borde en  $z=0$  son válidas para todo  $t, \vec{x}$ , lo que implica que las fases de las tres ondas son iguales en  $z=0$ . Esto es, la frecuencia  $\omega$  es común y:

$$\begin{aligned} \vec{k} \cdot \vec{x} |_{z=0} &= \vec{k}' \cdot \vec{x} |_{z=0} = \vec{k}'' \cdot \vec{x} |_{z=0} \\ \vec{k} - \vec{k}' &= a \hat{n} \quad \vec{k} - \vec{k}'' = b \hat{n} \end{aligned}$$

$\vec{k}', \vec{k}''$  están en el plano generado por  $\hat{n}, \vec{k}$ . Además:

$$\begin{aligned} \hat{n} \times \vec{k} &= \hat{n} \times \vec{k}' = n \times \vec{k}'' \\ k \sin i &= k' \sin r, \quad \frac{\omega}{c} \sqrt{\mu \varepsilon} \sin i = \frac{\omega}{c} \sqrt{\mu' \varepsilon'} \sin r, \quad n \sin i = n' \sin r \end{aligned}$$

**Problema 4.**

- a) Encuentre los potenciales  $(\phi, \vec{A})$  de una carga puntual  $q$  que se mueve con velocidad  $\vec{v}$  constante, a lo largo del eje  $x$ .(3ptos.)
- b) Encuentre los campos  $\vec{E}, \vec{B}$  de una carga puntual  $q$  que se mueve con velocidad  $\vec{v}$  constante, a lo largo del eje  $x$ .(3ptos.)

Sol: En el sistema en reposo de la carga tenemos:

$$\phi(x, y, z, t) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}, \vec{A}(x, y, z, t) = \vec{0}$$

$$A_\mu = (\vec{A}, i\Phi)$$

transforma como  $(\vec{x}, ict)$ . Por lo tanto:

$$A'_x = \gamma \left( -v \frac{q}{4\pi c \epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \right), \quad A'_y = 0, \quad A'_z = 0$$

$$\Phi' = \gamma \Phi(x, y, z)$$

$$x = \gamma(x' + vt'), \quad y = y', \quad z = z'$$

Hemos supuesto que la carga se mueve con velocidad  $v$  a lo largo del eje  $-x'$ .

Esto es:

$$A'_x = \gamma \left( -v \frac{q}{4\pi c \epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2}} \right), \quad A'_y = 0, \quad A'_z = 0$$

$$\Phi' = \gamma \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2}}$$

Para movimiento relativo en la dirección  $x$  se tiene que:

$$E'_1 = E_1 \quad B'_1 = B_1$$

$$E'_2 = \gamma(E_2 - \beta B_3) \quad B'_2 = \gamma(B_2 + \beta E_3)$$

$$E'_3 = \gamma(E_3 + \beta B_2) \quad B'_3 = \gamma(B_3 - \beta E_2)$$

Esto es:

$$E'_1 = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\gamma(x' + vt')}{(\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2)^{\frac{3}{2}}} \quad B'_1 = 0$$

$$E'_2 = \gamma \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{y'}{(\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2)^{\frac{3}{2}}} \right) \quad B'_2 = \gamma \left( \beta \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{z'}{(\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2)^{\frac{3}{2}}} \right)$$

$$E'_3 = \gamma \left( \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{z'}{(\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2)^{\frac{3}{2}}} \right) \quad B'_3 = \gamma \left( -\beta \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{y'}{(\gamma^2(x' + vt')^2 + y'^2 + z'^2)^{\frac{3}{2}}} \right)$$

Ayuda:

$$\nabla \cdot \vec{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 A_r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (A_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\varphi}{\partial \varphi}$$

$$x' = \gamma(x - ut), \quad t' = \gamma\left(t - \frac{u}{c^2} x\right)$$

Tiempo: 3 horas  
BUENA SUERTE!