



PONTIFICIA UNIVERSIDAD CATOLICA DE CHILE  
Facultad de Física

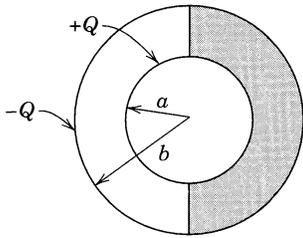
Electrodinámica  
Prof. Jorge Alfaro S.

II

Viernes 16 de Octubre de 2015

**Problema 1.**

Dos esferas conductoras concéntricas de radio interior  $a$  y radio exterior  $b$ , tienen cargas  $\pm Q$  respectivamente. El espacio vacío entre las esferas está semilleno por una media esfera de material dieléctrico  $K = \frac{\epsilon}{\epsilon_0}$  constante, como se muestra en la figura.



- Encuentre el campo eléctrico en todo el espacio.
- Encuentre la densidad de carga superficial de la esfera interior.
- Calcule la densidad de carga de polarización inducida en la superficie del dieléctrico en  $r = a$ .
- Cuál es la capacidad de este condensador?

Sol: Dado que las esferas son conductoras, son superficies equipotenciales. Sean  $V_a$ ,  $V_b$  los potenciales respectivos.

a)  $r < a$ ,  $E = 0$ . La única solución a la ecuación de Laplace es  $\Phi = V_a$ .

$$E = -\nabla\Phi.$$

$a < r < b$ . Simetría azimutal.

$$\vec{\nabla}\vec{D} = 0, \quad \vec{\nabla}\epsilon\vec{E} = 0$$

Separamos esta región en la zona izquierda y la zona derecha de la esfera.

$$\Phi_I(r, \theta) = \sum_l (A_l r^l + B_l r^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta)$$

$$\sum_l (A_l a^l + B_l a^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta) = V_a$$

$$\sum_l (A_l b^l + B_l b^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta) = V_b$$

$$A_0 + B_0 a^{-1} = V_a, \quad A_0 + B_0 b^{-1} = V_b, \quad A_l a^l + B_l a^{-(l+1)} = 0, \quad A_l b^l + B_l b^{-(l+1)} = 0, \quad l = 1, \dots$$

$$B_0 = \frac{V_b - V_a}{b^{-1} - a^{-1}}, \quad A_0 = V_a - \frac{V_b - V_a}{ab^{-1} - 1}, \quad A_l = B_l = 0, \quad l = 1, 2, \dots$$

$$\Phi_I(r, \theta) = A_0 + B_0 r^{-1} \quad E_r = B_0 r^{-2}, \quad a < r < b$$

$$\begin{aligned}
\Phi_R(r, \theta) &= \sum_l (\tilde{A}_l r^l + \tilde{B}_l r^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta) \\
\sum_l (\tilde{A}_l a^l + \tilde{B}_l a^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta) &= V_a \\
\sum_l (\tilde{A}_l b^l + \tilde{B}_l b^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta) &= V_b \\
\tilde{A}_0 + \tilde{B}_0 a^{-1} &= V_a, \quad \tilde{A}_0 + \tilde{B}_0 b^{-1} = V_b, \quad \tilde{A}_l a^l + \tilde{B}_l a^{-(l+1)} = 0, \quad \tilde{A}_l b^l + \tilde{B}_l b^{-(l+1)} = 0, \quad l = 1, \dots \\
\tilde{B}_0 &= \frac{V_b - V_a}{b^{-1} - a^{-1}}, \quad \tilde{A}_0 = V_a - \frac{V_b - V_a}{ab^{-1} - 1}, \quad \tilde{A}_l = \tilde{B}_l = 0, \quad l = 1, 2, \dots \\
\Phi_R(r, \theta) &= A_0 + B_0 r^{-1} \quad \tilde{E}_r = B_0 r^{-2}, \quad a < r < b
\end{aligned}$$

Condiciones de borde en  $\theta = \pi/2$ :

i. Componente tangencial de  $\vec{E}$  continua:  $E_r = \tilde{E}_r$ . Se satisface.

ii.  $\vec{D}_I = \varepsilon_0 B_0 r^{-2} \hat{r}, \vec{D}_D = \varepsilon B_0 r^{-2} \hat{r}$

$$r > b, \Phi(r, \theta) = \sum_l (\bar{A}_l r^l + \bar{B}_l r^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta), \quad \bar{A}_l = 0, \quad l = 0, 1, \dots, \quad \Phi(\infty, \theta) = 0$$

$$\begin{aligned}
\sum_l (\bar{A}_l b^l + \bar{B}_l b^{-(l+1)}) P_l(\cos \theta) &= V_b \\
\bar{B}_0 b^{-1} &= V_b, \quad \bar{B}_l = 0, \quad l = 1, \dots \\
\Phi(r, \theta) &= b V_b r^{-1} \quad E_r = b V_b r^{-2}
\end{aligned}$$

La ley de Gauss aplicada a una superficie esférica fuera de la esfera, nos da campo eléctrico nulo dado que las cargas libres al interior del volumen son  $Q - Q = 0$ . Si postulamos que el potencial se anula en  $\infty$ ,  $V_b = 0$ .

b)  $D_a \cdot \hat{r} = \sigma_a$ .

$$\varepsilon_0 K(\theta) B_0 a^{-2} = \sigma_a(\theta), \quad K(\theta) = \frac{\varepsilon(\theta)}{\varepsilon_0}, \quad \varepsilon(\theta) = \begin{cases} \varepsilon, & 0 < \theta < \frac{\pi}{2} \\ \varepsilon_0, & \frac{\pi}{2} < \theta < \pi \end{cases}$$

$$\begin{aligned}
Q &= \int_0^\pi d\theta \sin \theta 2\pi K(\theta) \varepsilon_0 B_0 = \\
2\pi B_0 K \varepsilon_0 \int_0^{\pi/2} d\theta \sin \theta + 2\pi B_0 \varepsilon_0 \int_{\pi/2}^\pi d\theta \sin \theta &= 2\pi B_0 (K + 1) \varepsilon_0 = Q, \quad B_0 = \frac{Q}{2\pi(\varepsilon + \varepsilon_0)}
\end{aligned}$$

c)

$$\sigma_{\text{pol}} = -(P_2 - P_1) n_{21}, \quad D = \varepsilon_0 E + P$$

$$P = (\varepsilon - \varepsilon_0) E$$

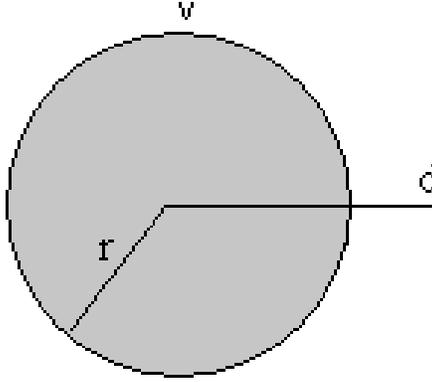
$$\sigma_{\text{pol}} = -(\varepsilon(\theta) - \varepsilon_0) B_0 a^{-2}$$

$$d) C = \frac{Q}{|V_a - V_b|}$$

$$B_0 = \frac{Q}{2\pi(\varepsilon + \varepsilon_0)} = \frac{V_b - V_a}{b^{-1} - a^{-1}}, \quad C = \frac{2\pi(\varepsilon + \varepsilon_0)}{a^{-1} - b^{-1}}$$

**Problema 2.** Una esfera conductora cargada con carga  $Q$  se encuentra en presencia de un plano conductor infinito conectado a tierra. Use el método de imágenes para encontrar:

- El potencial fuera de la esfera
- El campo eléctrico fuera de la esfera
- La densidad de carga inducida sobre el plano



**Figura 1.**

Sol:

1. Carga  $q_0$  situada en el centro de la esfera. La superficie esférica es equipotencial  $V = k \frac{q_0}{r}, k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$
2. Para tener potencial 0 en el plano, ponemos una carga imagen  $-q_0$  en  $z = -d$
3. Potencial  $V$  en la esfera, agregar carga imagen al interior de la esfera:  $q_1 = \frac{q_0 r}{2d}, d_1 = d - \frac{r^2}{2d}$
4. Potencial 0 en el plano, agregar carga imagen  $-q_1$  en  $z = -d_1$
5. Carga imagen al interior de la esfera:  $q_2 = \frac{q_1 r}{(d_1 + d)}, d_2 = d - \frac{r^2}{(d_1 + d)}$
6.  $q_{i+1} = \frac{q_i r}{(d_i + d)}, d_{i+1} = d - \frac{r^2}{(d_i + d)}, d_0 = d, -q_i$  en  $z = -d_i$ .

$$\Phi(x, y, z) = k \sum_{i=0}^{\infty} q_i \left\{ \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z - d_i)^2}} - \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (z + d_i)^2}} \right\}$$

$$\vec{E} = -\nabla\Phi$$

$$\sigma(x, y) = \frac{1}{4\pi} \sum_{i=0}^{\infty} q_i \left\{ \frac{-d_i}{(x^2 + y^2 + d_i^2)^{3/2}} - \frac{d_i}{(x^2 + y^2 + d_i^2)^{3/2}} \right\} =$$

$$-\frac{1}{2\pi} \sum_{i=0}^{\infty} \frac{q_i d_i}{(x^2 + y^2 + d_i^2)^{3/2}}$$

**Problema 3.** Un cilindro muy largo, hueco, de sección transversal circular, está hecho de hierro de permeabilidad  $\mu$ . El cilindro se sitúa en presencia de un campo magnético  $\vec{B}_0$ , inicialmente uniforme, perpendicular al eje del cilindro. Suponga que  $B_0$  es pequeño, de tal manera que no satura el hierro y que  $\mu$  es constante. El cilindro tiene radio exterior  $a$  y radio interior  $b$ .

Encuentre  $\vec{B}$  al interior del cilindro.

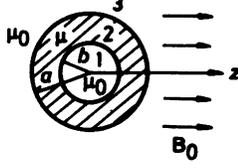


Figura 2.

Sol: Como no hay corrientes libres  $\nabla \times H = 0, H = -\nabla\Phi$ .  $\mu$  constante,  $\nabla H = 0, \nabla^2\Phi = 0$

$$\nabla^2\Phi = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial\Phi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2\Phi}{\partial\theta^2} + \frac{\partial^2\Phi}{\partial z^2} = 0$$

Dado que el cilindro es muy largo (infinito),  $\Phi$  no depende de  $z$ .

Separación de variables:

$$\begin{aligned} \Phi &= A(r)B(\theta) \\ A^{-1} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial A}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 B}{\partial\theta^2} B^{-1} &= 0 \\ \frac{\partial^2 B}{\partial\theta^2} B^{-1} &= -m^2, \quad B = e^{\pm im\theta} \quad \text{Univaluado implica } m \in \mathbb{Z} \\ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial A}{\partial r} \right) - \frac{m^2}{r^2} A &= 0 \quad A = r^a \quad a^2 - m^2 = 0, a = \pm m, m \neq 0 \\ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial A}{\partial r} \right) &= 0, m = 0 \quad rA' = c, \quad A = c \ln r + d \end{aligned}$$

$$\Phi(r, \theta) = \sum_{m=0} (c_m r^m + d_m r^{-m}) (e_m \cos m\theta + f_m \sin m\theta)$$

Medimos  $\theta$  respecto al eje  $x$  que apunta en la dirección de  $B_0$ . La geometría es invariante si la reflejo en el eje  $x$ . Por lo tanto  $\Phi(r, -\theta) = \Phi(r, \theta)$ . Esto es  $f_m = 0$ .

$$\Phi(r, \theta) = \sum_{m=0} (c_m r^m + d_m r^{-m}) \cos m\theta$$

Consideremos las tres zonas de la fig. 2

$$\Phi_3(r, \theta) = \sum_{m=0} d_{3m} r^{-m} \cos m\theta - \frac{B_0}{\mu_0} r \cos \theta, \text{ no hay componente } \ln \text{ en } r = \infty$$

$$\Phi_2(r, \theta) = \sum_{m=0} (c_{2m} r^m + d_{2m} r^{-m}) \cos m\theta + f \ln r$$

$$\Phi_1(r, \theta) = \sum_{m=0} c_{1m} r^m \cos m\theta, \text{ no hay singularidad en } r = 0.$$

Condiciones de Borde:  $\partial_\theta\Phi$  continua

$$\begin{aligned} - \sum_{m=1} d_{3m} a^{-m} m \sin m\theta + \frac{B_0}{\mu_0} a \sin \theta &= - \sum_{m=1} (c_{2m} a^m + d_{2m} a^{-m}) m \sin m\theta \\ d_{3m} a^{-m} &= c_{2m} a^m + d_{2m} a^{-m} \quad m = 2, \dots \\ d_{31} a^{-1} - \frac{B_0}{\mu_0} a &= c_{21} a + d_{21} a^{-1} \\ - \sum_{m=1} (c_{2m} b^m + d_{2m} b^{-m}) m \sin m\theta &= - \sum_{m=1} c_{1m} b^m m \sin m\theta \\ c_{2m} b^m + d_{2m} b^{-m} &= c_{1m} b^m \quad m = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

Componente normal de  $B$  continua:

$$\mu_0 \left( \sum_{m=1} d_{3m} a^{-m-1} (-m) \cos m\theta - \frac{B_0}{\mu_0} \cos \theta \right) = \mu \left( \sum_{m=1} (c_{2m} a^{m-1} m + d_{2m} a^{-m-1} (-m)) \cos m\theta + f a^{-1} \right)$$

$$\mu_0 d_{3m} a^{-m-1} = \mu (d_{2m} a^{-m-1} - c_{2m} a^{m-1}) \quad m=2, \dots$$

$$\mu_0 d_{31} a^{-2} + \frac{B_0}{\mu_0} = \mu (d_{21} a^{-2} - c_{21}), \quad f=0$$

$$\mu \sum_{m=1} (c_{2m} b^{m-1} m + d_{2m} b^{-m-1} (-m)) \cos m\theta = \mu_0 \sum_{m=1} c_{1m} b^{m-1} m \cos m\theta$$

$$\mu (c_{2m} b^{m-1} - d_{2m} b^{-m-1}) = \mu_0 c_{1m} b^{m-1} \quad m=1, \dots$$

Los coeficientes con  $m=2, \dots$  el determinante del sistema no es cero . Todos estos coeficientes se anulan.  
Quedan:

$$d_{31} a^{-1} - \frac{B_0}{\mu_0} a = c_{21} a + d_{21} a^{-1} \quad , \quad d_{31} = \frac{B_0}{\mu_0} a^2 + c_{21} a^2 + d_{21}$$

$$c_{21} b + d_{21} b^{-1} = c_{11} b \quad , \quad c_{11} = c_{21} + d_{21} b^{-2}$$

$$\mu_0 d_{31} a^{-2} + \frac{B_0}{\mu_0} = \mu (d_{21} a^{-2} - c_{21})$$

$$\mu (c_{21} - d_{21} b^{-2}) = \mu_0 c_{11}$$

$$\mu (c_{21} - d_{21} b^{-2}) = \mu_0 (c_{21} + d_{21} b^{-2}) \quad , \quad c_{21} = \frac{\mu + \mu_0}{\mu - \mu_0} b^{-2} d_{21}$$

$$\mu_0 \left( \frac{B_0}{\mu_0} a^2 + c_{21} a^2 + d_{21} \right) a^{-2} + \frac{B_0}{\mu_0} = \mu (d_{21} a^{-2} - c_{21})$$

$$2 \frac{B_0}{\mu_0} + \mu_0 c_{21} + \mu_0 d_{21} a^{-2} = \mu (d_{21} a^{-2} - c_{21})$$

$$2 \frac{B_0}{\mu_0} + \frac{(\mu + \mu_0)^2}{\mu - \mu_0} b^{-2} d_{21} + \mu_0 d_{21} a^{-2} = \mu d_{21} a^{-2}$$

$$d_{21} = 2 \frac{B_0}{\mu_0} \frac{1}{\mu a^{-2} - \frac{(\mu + \mu_0)^2}{\mu - \mu_0} b^{-2} - \mu_0 a^{-2}}$$

$$c_{21} = \frac{\mu + \mu_0}{\mu - \mu_0} b^{-2} 2 \frac{B_0}{\mu_0} \frac{1}{\mu a^{-2} - \frac{(\mu + \mu_0)^2}{\mu - \mu_0} b^{-2} - \mu_0 a^{-2}}$$

$$c_{11} = \left( \frac{\mu + \mu_0}{\mu - \mu_0} b^{-2} + b^{-2} \right) 2 \frac{B_0}{\mu_0} \frac{1}{\mu a^{-2} - \frac{(\mu + \mu_0)^2}{\mu - \mu_0} b^{-2} - \mu_0 a^{-2}} \xrightarrow{\mu \rightarrow \infty} 4 \frac{B_0}{\mu_0 \mu} \frac{a^2}{b^2 - a^2}$$

$$\vec{H}_1 = -c_{11} \hat{x},$$

$$\vec{B}_1 = 4 \frac{B_0}{\mu} \frac{a^2}{a^2 - b^2} \hat{x}$$

$$c_{11} = 4 \frac{B_0 \mu}{\mu_0} \frac{a^2}{(\mu - \mu_0)^2 b^2 - (\mu + \mu_0)^2 a^2}$$

**Problema 4.** Un cilindro muy largo aislante de constante dieléctrica  $\varepsilon$ , de largo  $L$  y radio  $R$ ,  $L \gg R$ , tiene una carga  $Q$  uniformemente distribuida sobre su superficie exterior. El cilindro rota en torno a su eje con velocidad angular  $\omega$ .

- Encuentre el campo magnético al interior del cilindro (magnitud y dirección).
- Una espira de radio  $2R$  y resistencia  $\rho$  se enrolla alrededor del cilindro como en la Fig 3. La velocidad de rotación disminuye como  $\omega(t) = \omega_0 \left(1 - \frac{t}{t_0}\right)$ . Encontrar la corriente inducida sobre la espira, en magnitud y dirección.
- En lugar de la espira de la parte b), se pasa una espira a través del cilindro como en la Fig4. La velocidad de rotación disminuye como en b). Encontrar la corriente inducida sobre la nueva espira.

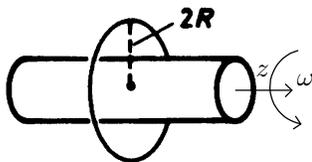


Figura 3.

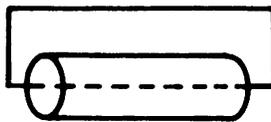


Figura 4.

Sol: Como el cilindro es muy largo(infinito), el campo magnético no depende de  $z$ . De hecho es constante, apuntando en la dirección de  $z$ . Fuera del cilindro, el campo magnético se anula. Para encontrarlo usamos la ley de Ampère aplicada a la trayectoria de la Fig. 4:

a)

$$BL = \mu_0 I, \quad I = \frac{Q}{2\pi RL} LR\dot{\theta} = \frac{Q\omega}{2\pi}, \quad \vec{B} = \frac{\mu_0 Q\omega}{2\pi L} \hat{z}$$

b) flujo magnético:  $\Phi_B = \pi R^2 B$ ,  $E4\pi R = -\pi R^2 \dot{B} = \pi R^2 \frac{\mu_0 Q}{2\pi L} \frac{\omega_0}{t_0}$ ,

$$V = \pi R^2 \frac{\mu_0 Q}{2\pi L} \frac{\omega_0}{t_0} = i\rho, \quad i = \frac{\mu_0 Q R^2 \omega_0}{2L\rho t_0}$$

Por la ley de Lenz, la corriente gira en el sentido contrario a la manillas del reloj, mirando desde el eje  $z$  (dirección de giro).

c)  $i = 0$ . No hay flujo magnético a través de la espira.

## Algunas fórmulas útiles

Laplaciano en coordenadas cilíndricas:

$$\nabla^2 \phi = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial \phi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2}$$

Tiempo: 3:30 horas