

Electromagnetismo (2021)

Práctico 7

Corriente eléctrica y ley de Ohm

se introdujo el
concepto de
densidad de corriente \vec{J}

Visión Microscópica
tiene una def. estadística
sobre el comp. microscóp.
de los portadores de carga

Para trabajar con mat.
vamos a relacionar \vec{J} con el campo \vec{E} .

y definimos la cond. g como $\vec{J} = g \vec{E}$

Desde que se aplica \vec{E} (o varía) hasta
que se termina para un tiempo τ_{rd} que
en gral., vamos a considerar despreciable.

g caracteriza como responden los
portadores al campo aplicado.

(la resistividad $\tilde{\rho}$
se define como $\frac{1}{g} = \tilde{\rho}$)

$$\nabla \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

$$\left(\begin{array}{l} \rho = \nabla \cdot (g \vec{E}) + \frac{\partial \rho}{\partial t} \\ 0 = g \nabla \cdot \vec{E} + \frac{\partial \rho}{\partial t} \\ \rho = \frac{g}{\epsilon_0} \rho + \frac{\partial \rho}{\partial t} \end{array} \right)$$

5. La figura muestra una esfera conductora de radio R inmersa en dos medios que poseen permitividades y conductividades eléctricas diferentes. El medio con propiedades ϵ_1, g_1 consiste en un cascarón esférico de radio interior R y radio exterior $6R$ concéntrico con la esfera conductora. El medio con propiedades ϵ_2, g_2 se extiende desde el radio $6R$ al infinito. La esfera conductora se mantiene a un potencial V constante.

- conductor
- ϵ_1, g_1
- ϵ_2, g_2

R
 $R < r < 6R$
 $r > 6R$

- a) Calcular el campo de densidades de corriente $\vec{j}(\vec{r})$ en todo el espacio exterior a la esfera conductora.
- b) ¿Existe densidad de carga libre en la superficie de los dos medios? En caso afirmativo calcular dicha densidad de carga libre. En caso negativo, dar las condiciones que deben satisfacer las permitividades y conductividades de ambos medios.



$$\vec{j} = g \vec{E}$$

$$-\frac{\partial \rho}{\partial t} = \nabla \cdot \vec{j} = g \nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} g$$

\parallel
 0

$$\Rightarrow \nabla \cdot \vec{E} = 0$$

●
 ●

$$\Rightarrow \nabla^2 \varphi = 0$$

I) hallamos φ

II) hallamos $\vec{E} = -\nabla \varphi$

III) hallamos $\vec{j} = g \vec{E} = -g \nabla \varphi$

Hallamos φ $\nabla^2 \varphi = 0$

I) Por la sim. voy a usar coord. esf.

II)
$$\varphi(r, \theta) = \begin{cases} \varphi_I(r, \theta) & \text{si } R < r < GR \\ \varphi_{II}(r, \theta) & \text{si } r > GR \end{cases}$$

$$\varphi_I(r, \theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} \left(A_n^{(I)} r^n + \frac{B_n^{(I)}}{r^{n+1}} \right) P_n(\cos \theta)$$

III) c.b.

c1) $\varphi(R, \theta) = \varphi_{II}(R, \theta) = V$

c2) $\lim_{r \rightarrow \infty} \varphi(r, \theta) = \lim_{r \rightarrow \infty} \varphi_{II}(r, \theta) = 0$

c3) $\lim_{r \rightarrow GR^-} \varphi(r, \theta) = \lim_{r \rightarrow GR^+} \varphi(r, \theta)$ ←

c4) $\nabla \cdot \vec{D} = 0$? $\nabla \cdot \vec{J} = 0$?
 ¿qué es esto? ¿qué es esto?

que es $\Delta \varphi = \varphi_b - \varphi_a = - \int_{GR^-}^{GR^+} \vec{E} \cdot d\vec{R}$
 si $b = GR^+$ $a = GR^-$ $= \int_{GR^-}^{GR^+} E(r) \hat{e}_r \cdot dr \hat{e}_r$

$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \Delta \varphi = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} E(GR) 2\epsilon = 0$



¡¡ NO HAY CARGA LIBRE !!

(NO TENEMOS

IDEA DE SI

$\rho_f = 0$ en $r = GR$)

¡¡ La carga no varía en el tiempo !!

(¡ESTO SÍ!)

c4) $\nabla \cdot \vec{J} = 0$

$\Rightarrow \lim_{r \rightarrow GR^+} g \nabla \varphi = \lim_{r \rightarrow GR^+} g \nabla \varphi$

$\Rightarrow g_I \frac{\partial \varphi}{\partial r} \Big|_{r=GR} = g_{II} \frac{\partial \varphi}{\partial r} \Big|_{r=GR}$

IV) Impongo las Cols. para hallar $A_n^{(I)}$ y $B_n^{(I)}$.

c1) $\int_0^\pi V = \sum_{n=0}^{\infty} \left(A_n^{(I)} R^n + \frac{B_n^{(I)}}{R^{n+1}} \right) P_n(\cos\theta) \Rightarrow A_n^{(I)} R^n + \frac{B_n^{(I)}}{R^{n+1}} = \delta_{n0} V \rightarrow B_0^{(I)} = VR - A_0^{(I)} R$
 $P_0(\cos\theta)$

$B_n^{(I)} = -A_n^{(I)} R^{2n+1}$
 si $n \neq 0$

c2) $\lim_{r \rightarrow \infty} \varphi_{II}(r, \theta) = 0 = \lim_{r \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^{\infty} \left(A_n^{(II)} r^n + \frac{B_n^{(II)}}{r^{n+1}} \right) P_n(\cos\theta) \Rightarrow A_n^{(II)} = 0 \quad \forall n$

c3) $\left. \left(\frac{B_0^{(I)}}{R} + A_0^{(I)} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n^{(I)} \left(r^n - \frac{R^{2n+1}}{r^{n+1}} \right) P_n(\cos\theta) \right) \right|_{r=6R} = \left. \sum_{n=0}^{\infty} \frac{B_n^{(II)}}{r^{n+1}} P_n(\cos\theta) \right|_{r=6R}$

$\Rightarrow \frac{B_0^{(II)}}{6R} = A_0^{(I)} + \frac{V - A_0^{(I)}}{6} \quad (*1)$

$\times A_n^{(I)} R^n \left(6^n - \frac{1}{6^{n+1}} \right) = \frac{B_n^{(II)}}{6^{n+1} R} \quad n \neq 0$

$A_n^{(I)} R^{2n+1} (6^{2n+1} - 1) = B_n^{(II)} \quad (*2)$

C4)

$$\left. \frac{\partial \varphi_I}{\partial r} \right|_{r=6R} = (A_0^{(I)} - V) \frac{R}{r^2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n^{(I)} \left(n r^{n-1} + \frac{(n+1) R^{2n+1}}{r^{n+2}} \right) P_n(\cos \theta) \Big|_{r=6R} = \frac{A_0^{(I)} - V}{36R} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n^{(I)} R^{-1} \left(n 6^{n-1} + \frac{(n+1)}{6^{n+2}} \right) P_n(\cos \theta)$$

$$\left. \frac{\partial \varphi_{II}}{\partial r} \right|_{r=6R} = - \sum_{n=0}^{\infty} (n+1) \frac{B_n^{(II)}}{r^{n+2}} P_n(\cos \theta) \Big|_{r=6R} = - \sum_{n=0}^{\infty} (n+1) \frac{B_n^{(II)}}{6^{n+2} R^{n+2}} P_n(\cos \theta)$$

$$g_{II} \frac{\partial \varphi_{II}}{\partial r} \Big|_{r=6R} = g_I \frac{\partial \varphi_I}{\partial r} \Big|_{r=6R}$$

$$\boxed{+ \frac{B_0^{(II)}}{36R^2} g_{II} = (V - A_0^{(I)}) \frac{g_I}{36R}} \quad (*)3$$

$$\boxed{A_n^{(I)} c_1 = B_n^{(II)} \neq R^{2n+1} (6^{2n+1} - 1)} \quad n \neq 0 \quad (*)4$$

$(*)2 > (*)4$
 implican $A_n^{(I)} = B_n^{(II)} = 0 \quad n \neq 0$

$$B_0^{(II)} = \left(6A_0^{(I)} + V - A_0^{(I)} \right) / R = (V - A_0^{(I)}) \frac{g_I}{g_{II}} R$$

$$\Rightarrow A_0^{(I)} \left(5 + \frac{g_I}{g_{II}} \right) = V \left(\frac{g_I}{g_{II}} - 1 \right) \Rightarrow A_0^{(I)} = V \frac{g_{II} - g_I}{5g_{II} + g_I}$$

$$\Rightarrow \boxed{B_0^{(II)} = VR \left(1 - \frac{g_{II} - g_I}{5g_{II} + g_I} \right) \frac{g_I}{g_{II}} = VR \frac{6g_I}{5g_{II} + g_I}}$$

$$\Rightarrow \varphi(r, \theta) = \begin{cases} \left[V \frac{g_I - g_{II}}{\epsilon g_{II} + g_I} \left(1 - \frac{R}{r}\right) + \frac{R}{r} \right] & \text{si } R < r < 6R \\ \frac{VR}{r} \frac{6g_I}{\epsilon g_{II} + g_I} & \text{si } r > 6R \end{cases}$$

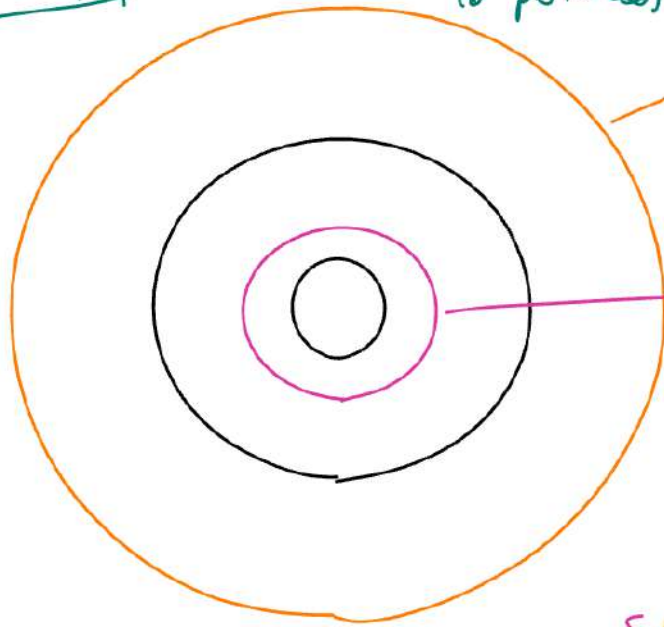
$$\Rightarrow \vec{E} = -\nabla \varphi \quad \Rightarrow \quad \vec{J} = \begin{cases} -g_I \nabla \varphi_I & \text{si } R < r < 6R \\ -g_{II} \nabla \varphi_{II} & \text{si } r > 6R \end{cases}$$

$$b) \nabla \cdot \vec{D} = \rho_f \rightarrow (\epsilon_{II} \vec{E}_{II} - \epsilon_I \vec{E}_I) \cdot \hat{n} = \sigma_f$$

$$\Rightarrow \epsilon_I \frac{\partial \varphi_I}{\partial r} \Big|_{r=6R} - \epsilon_{II} \frac{\partial \varphi_{II}}{\partial r} \Big|_{r=6R} = \sigma_f$$

otro enfoque:

Gauss (la simetría lo permite)



$$\oint \vec{E} \cdot \hat{n} da = E(r) 4\pi r^2 = \frac{Q_{tot}}{\epsilon_0} = \frac{Q_L + Q_R}{\epsilon_0}$$

$$\oint \vec{E} \cdot \hat{n} da = E(r) 4\pi r^2 = \frac{Q_{enc}}{\epsilon_0} = \frac{Q_R}{\epsilon_0}$$

$$-\int_R^{LR} \vec{E} \cdot d\vec{r} = V$$

$$-\left[\int_R^{LR} \vec{E} \cdot d\vec{r} + \int_{LR}^R \vec{E} \cdot d\vec{r} \right] = V$$

$$V = \begin{cases} \int_{LR}^R \vec{E} \cdot d\vec{r} \\ \int_R^{LR} \vec{E} \cdot d\vec{r} \end{cases}$$

$$\rightarrow g_I \vec{E}_I \Big|_{r=LR} = g_{II} \vec{E}_{II} \Big|_{r=LR} \quad \left(\text{reg. est. } \nabla \cdot \vec{J} = 0 \right)$$