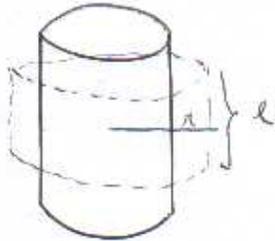


P] Se tiene un cilindro infinito de radio R cargado con densidad volumétrica variable

$$\rho(r) = \frac{\rho_0 r}{R}$$

En la superficie del cilindro existe además una densidad de carga superficial negativa uniforme $\sigma_0 = -\rho_0 R$

Determine el campo eléctrico para cualquier punto del espacio.



Para $x > R$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{encerrada}}{\epsilon_0}$$

$$E \cdot 2\pi r \cdot l = \frac{\int \rho(r) \cdot r \, dr \, d\phi \, dz + (-\rho_0 R) \cdot 2\pi R \cdot l}{\epsilon_0}$$

$$\int \rho(r) \cdot r \, dr \, d\phi \, dz = \int_0^l \int_0^{2\pi} \int_0^R \frac{\rho_0 r}{R} \cdot r \, dr \, d\phi \, dz$$

$$= \rho_0 R \cdot R \cdot 2\pi \cdot l$$

$$= \rho_0 R^2 \cdot 2\pi \cdot l$$

$$\Rightarrow E \cdot 2\pi r \cdot l = \frac{\rho_0 R^2 \cdot 2\pi \cdot l - \rho_0 R^2 \cdot 2\pi \cdot l}{\epsilon_0}$$

$$= 0$$

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

Para $x < R$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \int_0^l \int_0^{2\pi} \int_0^r \frac{\rho_0 r}{R} \cdot r \, dr \, d\phi \, dz$$

$$E \cdot 2\pi r \cdot l = \rho_0 R \cdot r \cdot 2\pi \cdot l$$

$$\Rightarrow E = \frac{\rho_0 r}{\epsilon_0} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\rho_0 r}{\epsilon_0} \hat{r}$$

P] Se tiene un campo eléctrico definido por $\vec{E} = \lambda \sin \theta \hat{r}$ en coordenadas cilíndricas.

Determine

a) Distribución de carga en el espacio

b) Si se deja una carga puntual en el origen, determine la ecuación de movimiento de la carga.

$$\vec{E} = \lambda \sin \theta \hat{r}$$

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \nabla \cdot \vec{E} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r \cdot \lambda \sin \theta)$$

$$\Rightarrow \nabla \cdot \vec{E} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 \sin \theta)$$

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{2r \sin \theta}{r}$$

$$\nabla \cdot \vec{E} = 2 \sin \theta$$

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \rho = 2\epsilon_0 \sin \theta$$

$$\vec{F} = \vec{E} \cdot q$$

$$F = \int \vec{E} dq$$

$$\Rightarrow \vec{F} = 2\epsilon_0 q \sin \theta \hat{r} = m \vec{a}$$

$$\Rightarrow 2\epsilon_0 q \sin \theta \hat{r} = m \left[(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{r} + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}) \hat{\theta} + \ddot{z} \hat{z} \right]$$

$$\left. \begin{array}{l} \text{Según } \hat{r} \Rightarrow \\ \text{Según } \hat{\theta} \Rightarrow \\ \text{Según } \hat{z} \Rightarrow \end{array} \right\} \begin{array}{l} 2\epsilon_0 q \sin \theta = m(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \\ 2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta} = 0 \\ \ddot{z} = 0 \end{array} \left. \vphantom{\begin{array}{l} \text{Según } \hat{r} \\ \text{Según } \hat{\theta} \\ \text{Según } \hat{z} \end{array}} \right\} \text{Sistema de ecuaciones diferenciales}$$

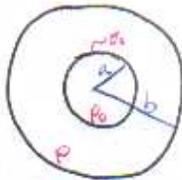
$$t=0 \left\{ \begin{array}{ll} \dot{z} = 0 & z = 0 \\ \dot{\theta} = 0 & \theta = 0 \\ \dot{r} = 0 & r = 0 \end{array} \right. \left. \vphantom{\begin{array}{l} \dot{z} \\ \dot{\theta} \\ \dot{r} \end{array}} \right\} \text{condiciones iniciales}$$

P] Se tiene una distribución de carga con simetría esférica tal como lo muestra la figura.

- i) Entre $x=0$ y $x=b$ se tiene una densidad volumétrica de carga ρ_0
- ii) Entre $x=a$ y $x=b$ el campo eléctrico es de la forma $\vec{E} = \frac{1}{3} k_0 x \hat{r}$
- iii) En $x=a$ existe una densidad superficial de carga σ_1 desconocida.

Determino

- a) Densidad de carga ρ entre $x=a$ y $x=b$
- b) Campo eléctrico en todo el espacio
- c) Densidad superficial σ_1



• Para $x < a$

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{encerrada}}{\epsilon_0} \Rightarrow E 4\pi x^2 = \frac{\frac{4}{3}\pi x^3 \cdot \rho_0}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\rho_0 x}{3\epsilon_0} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\rho_0 x}{3\epsilon_0} \hat{r}$$

• Para $a < x < b$

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Rightarrow \nabla \cdot \left(\frac{1}{3} k_0 x \hat{r} \right) = \frac{1}{x^2} \frac{d}{dx} \left(x^2 \cdot \left(\frac{1}{3} k_0 x \right) \right) = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$= \frac{1}{x^2} \frac{d}{dx} \left(\frac{k_0}{3} x^3 \right) = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$= \frac{1}{x^2} \frac{k_0}{3} \cdot 3x^2 = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow k_0 = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Rightarrow \rho = k_0 \epsilon_0 = \text{CONSTANTE}$$

Utilizando GAUSS:

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{encerrada}}{\epsilon_0}$$

$$\frac{1}{3} k_0 x \cdot \frac{4\pi x^2}{3} = \frac{\frac{4}{3}\pi (x^3 - a^3) \cdot k_0 \epsilon_0 + \sigma_1 \cdot 4\pi a^2 + \frac{4}{3}\pi a^3 \rho_0}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{3} k_0 4\pi x^3 = \frac{4}{3}\pi x^3 k_0 - \frac{4}{3}\pi a^3 k_0 + \frac{\sigma_1 4\pi a^2}{\epsilon_0} + \frac{4}{3}\pi a^3 \frac{\rho_0}{\epsilon_0}$$

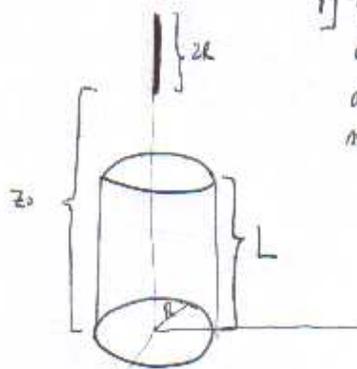
$$\Rightarrow \frac{\sigma_1 4\pi a^2}{\epsilon_0} = \frac{4}{3}\pi a^3 \frac{\rho_0}{\epsilon_0} - \frac{4}{3}\pi a^3 k_0 \Rightarrow \sigma_1 = \frac{a \rho_0}{3} - \frac{a k_0 \epsilon_0}{3}$$

• Para $a > b$

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q_{encerrada}}{\epsilon_0}$$

$$E 4\pi a^2 = \frac{\frac{4}{3} \pi (b^3 - a^3) \cdot \rho_0 \epsilon_0 + \sigma_1 \cdot 4\pi a^2 + \rho_0 \frac{4}{3} \pi a^3}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E = \frac{\frac{4}{3} \pi (b^3 - a^3) \rho_0 \epsilon_0 + \sigma_1 \cdot 4\pi a^2 + \rho_0 \frac{4}{3} \pi a^3}{4\pi a^2 \epsilon_0}$$



P) Se tiene un alambre de radio R y altura L y densidad uniforme ρ_0 . Determine la fuerza en alambre de largo $2R$ y densidad de carga negativa \rightarrow

Se sabe que el campo eléctrico se calcula como:

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \rho dV$$

$\vec{r} = z \hat{k} \rightarrow$ punto donde quiero calcular el campo

$\vec{r}' = r \hat{r} + z' \hat{k} \rightarrow$ punto dentro de la distribución de carga.

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^L \frac{\rho_0 [(z-z')\hat{k} - r\hat{r}]}{(z-z')^2 + r^2)^{3/2}} r dr d\phi dz'$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^L \frac{\rho_0 (z-z') r dr d\phi dz'}{(z-z')^2 + r^2)^{3/2}} \hat{k} + \underbrace{\rho_0 \hat{r}}_{=0}$$

$$\Rightarrow \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot 2\pi \cdot \rho_0 \int_0^R \int_0^L \frac{(z-z') r dr dz'}{(z-z')^2 + r^2)^{3/2}} \hat{k}$$

= 0 ya que el campo en el eje R tiene sólo componente \hat{r}

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot 2\pi \rho_0 \int_0^L \left[\frac{-(z-z')}{(z-z')^2 + r^2)^{1/2}} \Big|_0^R \right] dz' \hat{k}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot 2\pi \rho_0 \int_0^L \left[\frac{-(z-z')}{(z-z')^2 + R^2)^{1/2}} + \frac{(z-z')}{(z-z')^2)^{1/2}} \right] dz' \hat{k}$$

Si $z > z'$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot 2\pi \rho_0 \int_0^L \left(1 - \frac{(z-z')}{[(z-z')^2 + R^2]^{1/2}} \right) dz' \hat{k}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho_0}{2\epsilon_0} \left[z' \Big|_0^L - \left[(z-z')^2 + R^2 \right]^{1/2} \Big|_0^L \right] \hat{k}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho_0}{2\epsilon_0} \left[L - \sqrt{(z-L)^2 + R^2} + \sqrt{z^2 + R^2} \right] \hat{k}$$

$$\vec{F} = \int \vec{E} dq$$

$$\vec{F} = \int_{z_0}^{z_0+2R} \frac{\lambda_0}{2\epsilon_0} [L - \sqrt{(z-L)^2 + R^2} + \sqrt{z^2 + R^2}] (-\lambda dz)$$

$$\vec{F} = -\frac{\lambda_0}{2\epsilon_0} \left[\int_{z_0}^{z_0+2R} L dz - \int_{z_0}^{z_0+2R} \sqrt{(z-L)^2 + R^2} dz + \int_{z_0}^{z_0+2R} \sqrt{z^2 + R^2} dz \right]$$

HINT:

$$\int \sqrt{a^2 + x^2} dx = \frac{x}{2} \sqrt{a^2 + x^2} + \frac{a^2}{2} \ln \left(\frac{x}{a} + \frac{\sqrt{a^2 + x^2}}{a} \right)$$

Cambio de variable:

$$z-L = u$$

$$dz = du$$

$$\text{Si } z=z_0 \Rightarrow z_0-L = u$$

$$\text{Si } z=z_0+2R \Rightarrow z_0+2R-L = u$$

$$\Rightarrow \vec{F} = -\frac{\lambda_0}{2\epsilon_0} L (z_0+2R-z_0) + [I_1 + I_2] \cdot \frac{-\lambda_0}{2\epsilon_0}$$

$$I_1 = \int_{z_0}^{z_0+2R} \sqrt{(z-L)^2 + R^2} dz = \int_{z_0-L}^{z_0+2R-L} \sqrt{u^2 + R^2} du$$

$$I_2 = \int_{z_0}^{z_0+2R} \sqrt{z^2 + R^2} dz$$

Utilizando HINT

$$I_1 = \int_{z_0-L}^{z_0+2R-L} \sqrt{u^2 + R^2} du = \frac{u}{2} \sqrt{R^2 + u^2} + \frac{R^2}{2} \ln \left(\frac{u}{R} + \frac{\sqrt{R^2 + u^2}}{R} \right) \Bigg|_{z_0-L}^{z_0+2R-L}$$

$$I_2 = \int_{z_0}^{z_0+2R} \sqrt{z^2 + R^2} dz = \frac{z}{2} \sqrt{R^2 + z^2} + \frac{R^2}{2} \ln \left(\frac{z}{R} + \frac{\sqrt{R^2 + z^2}}{R} \right) \Bigg|_{z_0}^{z_0+2R}$$