

Física 3

1er parcial 2º semestre

2021



tenemos dos regiones: $r > R$ y $r < R$

El campo será en la dirección radial Suponiendo ρ positiva

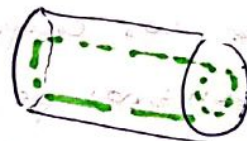
Para calcular el campo usamos Gauss.

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{a} = \frac{Q}{\epsilon_0} = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} dV$$

Siendo S nuestra superficie Gaussiana la superficie de un cilindro coaxial de radio r

$r < R \rightarrow$

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{a} = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} dV$$



$$E(r) \vec{e}_r \Rightarrow E(r) 2\pi r L = \frac{\rho L \pi r^2}{\epsilon_0}$$

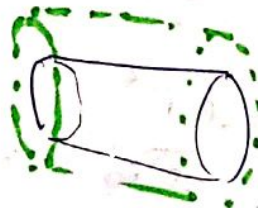
$$d\vec{a} = \vec{e}_r$$

$$E(r) = \frac{\rho r}{2\epsilon_0}$$

(notar que sobre los tops del cilindro $d\vec{a} \perp \vec{E} \Rightarrow E d\vec{a} = 0$)

$r > R \rightarrow$

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{a} = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} dV$$



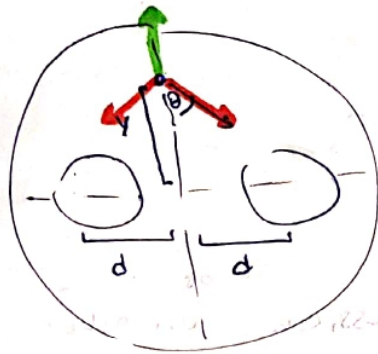
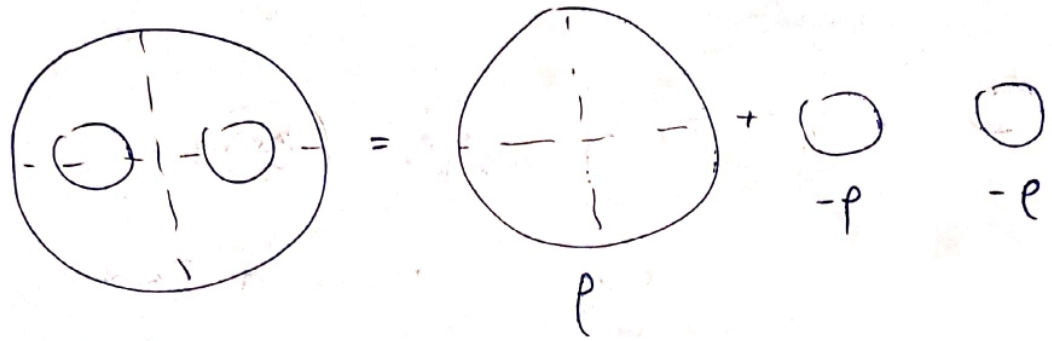
$$E(r) 2\pi r L = \frac{\rho L \pi R^2}{\epsilon_0}$$

$$E(r) = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r}$$

\Rightarrow Campo

$$\vec{E} = \left[\begin{array}{ll} \frac{\rho r}{2\epsilon_0} \vec{e}_r & \text{si } r < R \\ \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r} & \text{si } r > R \end{array} \right]$$

b) Usando el principio de Superposición podemos pensar a la configuración de carga como:



EL campo por cada cilindro pequeño de densidad de carga $-p$ es radial entrante (rojo)
 EL campo producido del cilindro grande de densidad p es radial saliente (verde)

Al sumar los componentes x de los campos producido de los cilindros pequeños se cancela, solo sobrevive la componente y que se combina con EL campo producido del cilindro grande

Por los cilindros pequeños

$$\vec{E}_c = 2 \cos \theta |\vec{E}_1|$$

siendo \vec{E}_1 el campo exterior al cilindro pequeño con densidad de carga p a una distancia

$\sqrt{d^2+y^2}$ de su centro y radio R_2

$$|\vec{E}_1| = \frac{-p R_2^2}{2 \epsilon_0 \sqrt{d^2+y^2}}$$

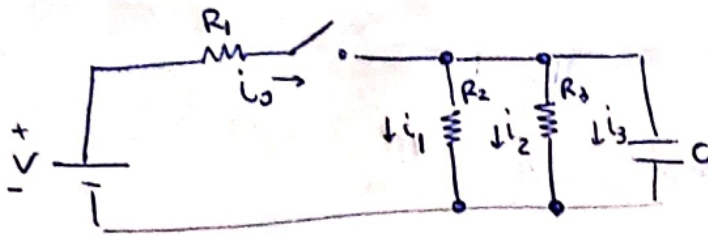
$$\begin{aligned} \Rightarrow \vec{E}_c &= 2 |\vec{E}_1| \cos \theta \vec{e}_y = 2 |\vec{E}_1| \frac{y}{\sqrt{d^2+y^2}} \vec{e}_y \\ &= \frac{-p R_2^2 y}{\epsilon_0 (d^2+y^2)} \vec{e}_y \end{aligned}$$

Por el cilindro grande:

$$\vec{E}_c = \frac{p y}{2 \epsilon_0} \vec{e}_y$$

$$\underline{\text{TOTAL}} : \left[\vec{E} = \left[\frac{p y}{2 \epsilon_0} - \frac{p R_2^2 y}{\epsilon_0 (d^2+y^2)} \right] \vec{e}_y \right]$$

2



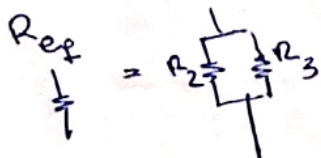
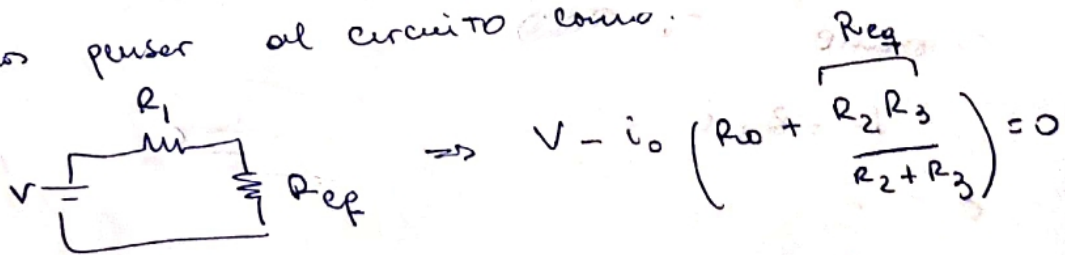
a) El interruptor S estuvo cerrado un tiempo muy largo \Rightarrow el capacitor está totalmente cargado y no deja circular corriente por su rama.
 es decir $t \rightarrow \infty \quad i_3 \rightarrow 0$

Para hallar la carga del condensador hallamos i_2 y vemos que la diferencia de voltaje entre los bornes del capacitor es la misma que entre los extremos de $R_3 \rightarrow V = i_2 \cdot R_3 = Q/C$

Para calcular $i_2 \rightarrow$ leyes de Kirchhoff

$\begin{cases} i_0 = i_1 + i_2 \\ V = i_0 R_1 + i_1 R_2 \\ i_1 R_2 = i_2 R_3 \end{cases}$	 (nodos)
	 (Malla)
	 (Malla)

Podemos pensar al circuito como:



$$i_0 = \frac{V(R_2 + R_3)}{R_0(R_2 + R_3) + R_2 R_3}$$

$$V_c = i_0 \frac{R_2 R_3}{R_2 + R_3} = \frac{V R_2 R_3}{R_0(R_2 + R_3) + R_2 R_3}$$

$$Q = C V_c = \frac{C V R_2 R_3}{R_0(R_2 + R_3) + R_2 R_3}$$

2

b)

$$R_2 \parallel R_3 \parallel C = R_{eq} \parallel C$$

Para la descarga

$$\frac{Q}{C} + \dot{Q} R_{eq} = 0 \quad \text{siendo } Q(0) \text{ la Hallada en a)}$$

" Q_0 "

$$\frac{Q}{\dot{Q}} = -R_{eq} C \Rightarrow Q = Q_0 e^{-t/R_{eq} C}$$

La energía almacenada en el capacitor

$$E(t) = \frac{Q^2(t)}{2C} = \frac{Q_0^2}{2C} e^{-2t/R_{eq} C}$$

Queremos saber para que t $E(t) = \frac{Q_0^2}{2Ce}$

~~$$\frac{Q_0^2}{2Ce} = \frac{Q_0^2}{2C} e^{-2t/R_{eq} C}$$~~

$$\frac{1}{e} = e^{-2t/R_{eq} C} \Rightarrow \frac{2t}{R_{eq} C} = 1$$

$$\left[t = \frac{R_{eq} C}{2} \right]$$

c) Corriente por R_3

$$V_C = R_3 i$$

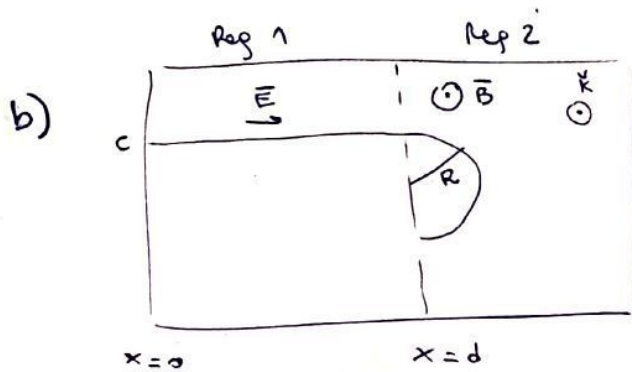
$$C Q_0 e^{-t/R_{eq} C} = R_3 i(t)$$

$$\left[\frac{C Q_0}{R_3} e^{-t/R_{eq} C} = i(t) \right]$$



(3) Partícula de A a B siendo $\vec{E} = kx\hat{i}$

Notar que los puntos A y B yacen sobre una $E_{\text{potencial}}$ (tienen el mismo x). El trabajo que debe realizar un agente externo para mover la partícula de A a B es la diferencia de potencial entre B y A y por ende es nulo.



La partícula se acelera en la región 1 donde sólo hay campo eléctrico, al llegar a $x=d$ y entrar en la región 2 lo hace con una velocidad $v(d)\hat{i}$ y al actuar el campo magnético la velocidad mantiene el módulo pero cambia su dirección.

¿con qué velocidad entra la partícula en la región 2?

planteamos conservación de la energía

$$\vec{E} = kx\hat{i} \quad \Delta V = \int_0^d \vec{E} \cdot d\vec{x} = \int_0^d kx dx = \frac{k d^2}{2}$$

$q\Delta V = \Delta \text{energía cinética}$

$$q \frac{k d^2}{2} = \frac{m v^2}{2} \Rightarrow v = \sqrt{\frac{q k d^2}{m}}$$

una vez que la partícula entra en la región 2:

$$\frac{m v^2}{R} = q v B \Rightarrow R = \frac{m v}{q B}$$

$$\left[R = \sqrt{\frac{m k d}{q B}} \right]$$

(3)