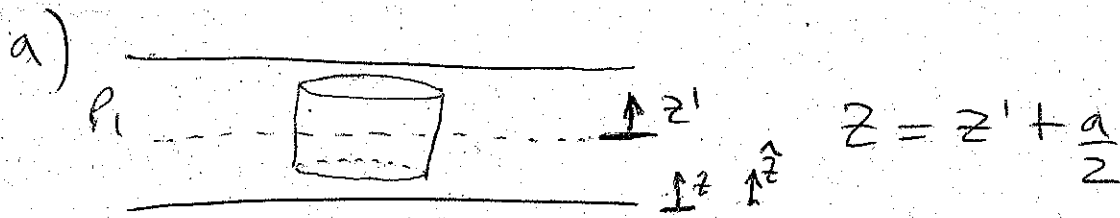


Ejercicio 1:



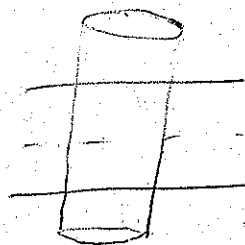
Definiendo un z' medido desde el centro de l sistema de placas, y eligiendo una superficie Gaussiana simétrica centrada en la placa se tiene:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = E \cdot A + E \cdot A = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{\rho \cdot 2z' \cdot A}{\epsilon_0} \quad (\text{para } z' < \frac{a}{2})$$

↑
por simetría
del problema

$$\Rightarrow \vec{E} = \frac{\rho z'}{\epsilon_0} \hat{z} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \left(z - \frac{a}{2} \right) \hat{z} \quad (\text{para } z < a)$$

Afuera de la placa se tiene:

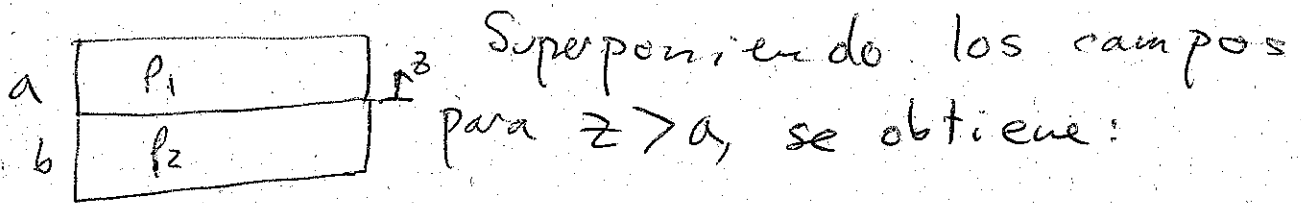


$$EA + EA = \frac{\rho \cdot a \cdot A}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \vec{E} = \frac{\rho a}{2\epsilon_0} \hat{z} \cdot \text{sign}(z)$$

conclusión: $\vec{E} = \begin{cases} \frac{\rho a}{2\epsilon_0} \hat{z} & z > a \\ \frac{\rho}{\epsilon_0} \left(z - \frac{a}{2} \right) \hat{z} & a > z > 0 \\ -\frac{\rho a}{2\epsilon_0} \hat{z} & z < 0 \end{cases}$ (fuera de las placas)

b)



$$\vec{E} = \frac{\rho_1 a}{2\epsilon_0} \hat{z} + \frac{\rho_2 b}{2\epsilon_0} \hat{z} = 0 \hat{z} \Leftrightarrow \rho_2 b = -\rho_1 a \quad (I)$$

c) Siendo que el campo es 0 fuera de las placas, resta expresar \vec{E} en las regiones $a > z > 0$ y $0 > z > -b$

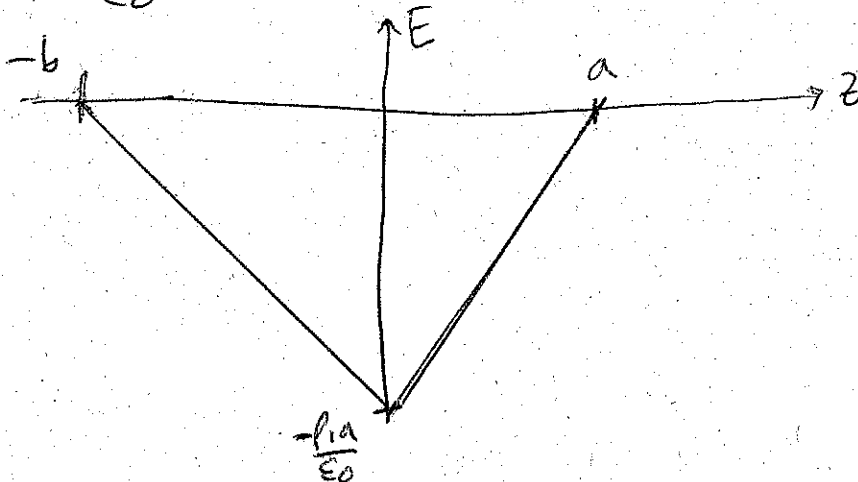
$$a > z > 0: \vec{E} = \frac{\rho_1}{\epsilon_0} \left(z - \frac{a}{2} \right) + \frac{\rho_2 b}{2\epsilon_0} \hat{z}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho_1}{\epsilon_0} \left(z - \frac{a}{2} - \frac{a}{2} \right) \hat{z} = \frac{\rho_1}{\epsilon_0} (z - a) \hat{z}$$

$$0 > z > -\frac{b}{2}: \vec{E} = \frac{\rho_2}{\epsilon_0} \left(z + \frac{b}{2} \right) - \frac{\rho_1 a}{2\epsilon_0} \hat{z}$$

$$\vec{E} = -\frac{\rho_1}{\epsilon_0} \left(\frac{a}{b} z + \frac{a}{2} + \frac{a}{2} \right) \hat{z} = -\frac{\rho_1}{\epsilon_0} \left(\frac{a}{b} z + a \right) \hat{z}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho_1}{\epsilon_0} \left(-\frac{a}{b} z - a \right)$$

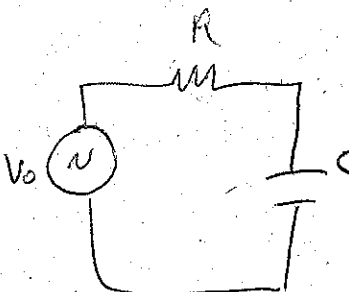


$$d) \Delta V = - \int_{-b}^a E(z) dz$$

Lo podemos hallar calculando el área bajo el gráfico de $E(z)$.

$$\Rightarrow \Delta V = - \left(-(a+b) \cdot \frac{\rho a}{\epsilon_0 z} \right) = \frac{\rho a}{2\epsilon_0} (a+b)$$

Ejercicio 2:

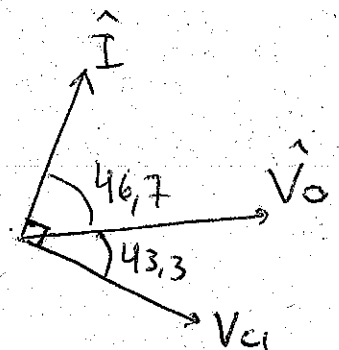
a)  Planteando "Ley de Ohm" compleja a la impedancia equivalente,

$$\hat{I} = \frac{V_0}{R + 1/j\omega C_1} = \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + (1/\omega C_1)^2}} e^{j \arctan(1/\omega R C_1)}$$

$$\Rightarrow |I| = 2,29 \text{ mA}, \quad \phi_I = 46,69^\circ \text{ (adelanto)}$$

b)
$$\hat{V}_{C_1} = \hat{I} \cdot Z_{C_1} = \frac{\hat{I}}{j\omega C_1} = V_0 \cdot \frac{1/j\omega C_1}{R + 1/j\omega C_1}$$

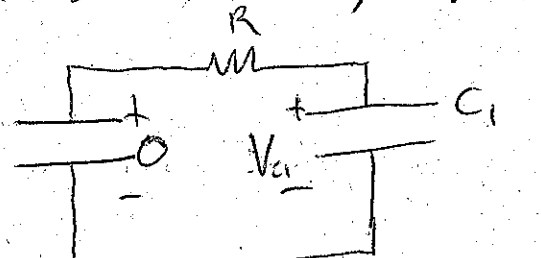
$$\hat{V}_{C_1} = \frac{V_0}{\sqrt{1 + (\omega R C_1)^2}} e^{-j \arctan(\omega R C_1)}$$



$$\Rightarrow |V_{C_1}| = 7,27 \text{ V}, \quad \phi_{V_{C_1}} = -43,3^\circ$$

c) $q_{C_1} = C_1 V_{C_1}$ la carga es máxima cuando el voltaje es máximo e igual a $|V_{C_1}| = 7,27 \text{ V}$.

En ese instante, el voltaje en C_2 es 0.

 $\Rightarrow V_{C_1} - RI = 0$

$$\Rightarrow I = \frac{V_{C_1}}{R} = 2,42 \text{ mA}$$

d) Para que se conserve la carga, $q_f = q_i$. Además, luego de un tiempo muy largo, no circulará corriente por R , por lo que $V_1 = V_2 = V_f$

$$q_i = C_1 |V_{C_1}| = q_f = q_{f1} + q_{f2} = C_1 V_f + C_2 V_f \Rightarrow V_f = |V_{C_1}| \cdot \frac{C_1}{C_1 + C_2}$$

De donde $q_1 = V_f \cdot C_1 = 1,69 \mu\text{C}$

$q_2 = V_f \cdot C_2 = 5,58 \mu\text{C}$

Ejercicio 3:

$$a) \eta = \frac{P_{el}}{P_{luz}} \Rightarrow P_{luz} = \frac{P_{el}}{\eta}$$

Para el vector de Poynting \vec{S} se cumple $\langle S \rangle = \frac{P_{luz}}{A} = \frac{E_m^2}{2\mu_0 c}$

Despejando, $E_m = \sqrt{\frac{2\mu_0 c P_{el}}{\eta A}} = 1063 \text{ N/C}$

$$B_m = \frac{E_m}{c} = 3,54 \mu\text{T}$$

b) Siendo que $\langle S \rangle$ y A se mantienen, la nueva potencia luminica $P_{luz}' = \langle S \rangle \cdot A \cdot \cos \theta$

$$P_{el}' = \eta \langle S \rangle A \cos \theta = P_{el} \cdot \cos \theta$$

$$\Rightarrow P_{el}' = 1,56 \text{ kW}$$