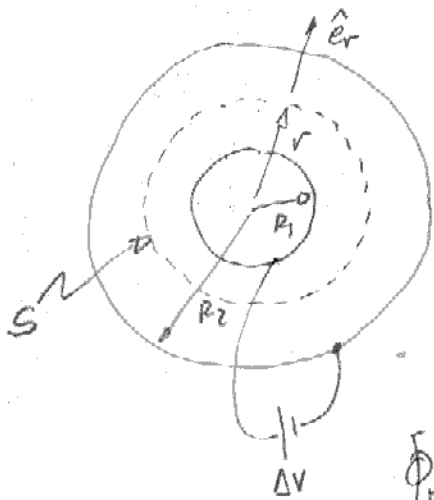


Ejercicio 1

(a) Ley de Gauss: El flujo de campo eléctrico a través de una superficie cerrada, multiplicado por la constante de permitividad eléctrica del medio, es igual a la carga eléctrica neta encerrada dentro de dicha superficie.

(b) La capacidad (o capacitancia) de un sistema eléctrico compuesto por dos conductores permite calcular la carga neta Q que se acumula en uno de los conductores cuando se establece una diferencia de potencial eléctrico ΔV entre ellos a través de la expresión $Q = C \Delta V$.



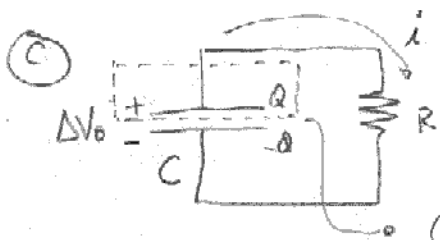
$$\vec{E} = E \hat{e}_r, \quad -\Delta V = - \int_{R_1}^{R_2} \vec{E} \cdot d\vec{r} =$$

Por ley de Gauss $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$

$$\oint_E = E(r) \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0} \quad \longrightarrow \quad \vec{E}(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{e}_r$$

$$-\Delta V = - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \int_{R_1}^{R_2} \frac{dr}{r^2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left| \frac{1}{r} \right|_{R_1}^{R_2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_1} \right) \quad \longrightarrow \quad \Delta V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$C = \frac{Q}{\Delta V} = \frac{4\pi\epsilon_0 R_1 R_2}{R_2 - R_1}$$



$$0 = -\Delta V_0 + iR \quad \longrightarrow \quad \frac{q}{C} = -R \frac{dq}{dt}$$

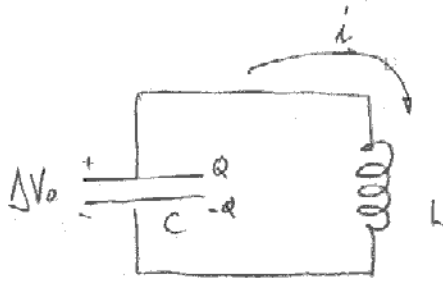
conservación de la carga $\Rightarrow i = -\frac{dq}{dt}$

$$-\frac{1}{RC} = \frac{1}{q} \cdot \frac{dq}{dt} \quad \leadsto \quad - \int_{t=0}^t \frac{dt}{RC} = \int_{t=0}^t \frac{1}{q} \frac{dq}{dt} dt = \int_{q(t=0)=q_0}^{q(t)} \frac{dq}{q} = \ln\left(\frac{q}{q_0}\right)$$

$$-\frac{t}{RC} = \ln\left(\frac{q}{q_0}\right) \quad \leadsto \quad q(t) = q_0 e^{-t/RC}$$

$$\left(i = -\frac{dq}{dt}\right) \quad \leadsto \quad \boxed{i(t) = \frac{q_0}{RC} e^{-t/RC}}$$

(d)



$$0 = -\Delta V_0 + L \frac{di}{dt}$$

$$\frac{q}{C} = L \frac{di}{dt} = -L \frac{dq}{dt^2} = -L \ddot{q}$$

$$\ddot{q} + \frac{1}{LC} q = 0$$

$$\hookrightarrow q(t) = A \cos(\omega t) \quad / \quad \omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$\left. \begin{array}{l} q(t=0) = Q \\ i(t=0) = 0 \end{array} \right\} \quad \leadsto \quad q(t) = Q \cos(\omega t)$$

$$\boxed{i(t) = \frac{Q}{\sqrt{LC}} \sin(\omega t)}$$

$$\boxed{i_{\max} = \frac{Q}{\sqrt{LC}}}$$

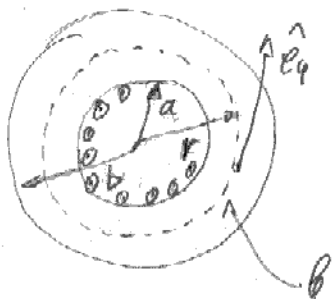
Ejercicio 2

- (a) Considere un conductor eléctrico por el cual circula una corriente i . La auto-inductancia L de este conductor permite calcular la fem inducida \mathcal{E} entre los extremos del conductor a través de la expresión $\mathcal{E} = L \frac{di}{dt}$.

La fem. (fuerza electro-motriz) inducida es la integral del la componente del campo eléctrico inducido a lo largo de una curva por el conductor. Este campo eléctrico es inducido por las variaciones del flujo de campo magnético generado por la propia corriente por el conductor.

La auto-inductancia L solo depende de la geometría del conductor y de la permeabilidad magnética del medio donde se induce el flujo magnético.

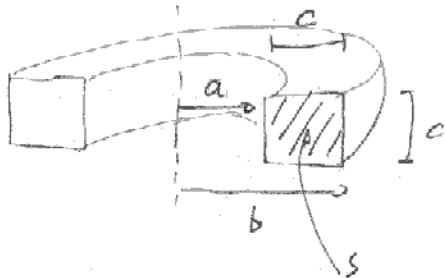
(b)



$$\text{Ley de Ampère} = \oint_C \vec{B} \cdot d\vec{e} = \mu Ni$$

$$B(r) \cdot 2\pi r = \mu Ni$$

$$\vec{B} = B(r) \hat{e}_z = \frac{\mu Ni}{2\pi r} \hat{e}_z$$



$$\vec{B} = \frac{\mu Ni}{2\pi r} \hat{e}_x$$

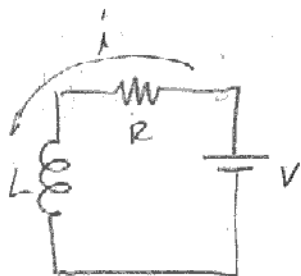
$$\Phi_B = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{A} = \frac{\mu Ni^2}{2\pi} c \int_a^b \frac{dr}{r} = \frac{\mu Ni^2}{2\pi} c \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

$$|\mathcal{E}| = \left| \frac{d\Phi_B}{dt} \right| = \underbrace{\frac{\mu N^2 c}{2\pi} \ln\left(\frac{b}{a}\right)}_L \frac{di}{dt}$$

$$L = \frac{\mu N^2 c}{2\pi} \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

(3)

③



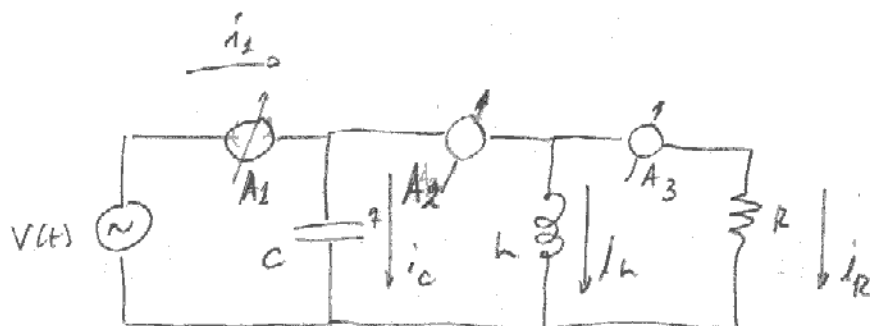
$t=0$

$$i_0 = \frac{V}{R} \Rightarrow E_L = \frac{1}{2} L i^2 = \frac{L}{2} \frac{V^2}{R^2}$$

La energía "almacenada" en el campo magnético de la bobina en $t=0$ es enteramente disipada en la resistencia

$$E_R = \frac{\mu N^2 C}{4\pi} L_n(b/a) \frac{V^2}{R^2}$$

Ejercicio ③



a) $i_1 \rightarrow \infty$

b) $i_1 \rightarrow \infty$

c)

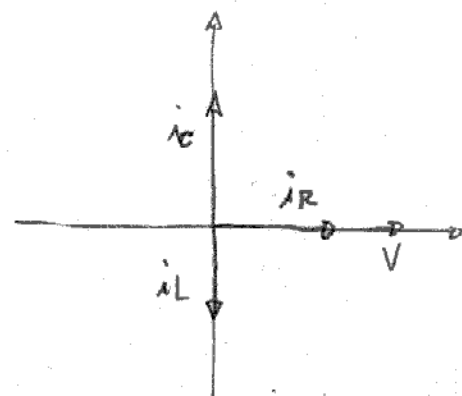
$$v(t) = V_0 \cos(\omega t) = \text{Re}(V_0 e^{j\omega t})$$

$$q = C v(t) \rightarrow i_c = C \frac{dv}{dt} = -C V_0 \omega \sin(\omega t)$$

$$i_c = j\omega C V_0 e^{j\omega t}$$

$$\frac{di_L}{dt} = \frac{v(t)}{L} \rightarrow i_L = \frac{V_0 \sin(\omega t)}{\omega L}$$

$$i_L = -j \frac{V_0}{\omega L} e^{j\omega t}$$



$$i_R = \frac{v(t)}{R} \rightarrow i_R = \frac{V_0 \cos(\omega t)}{R}$$

$$i_R = \frac{V_0}{R} e^{j\omega t}$$

④

d)

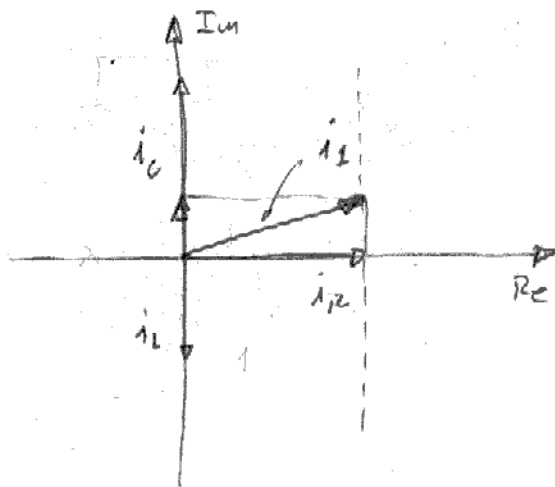
Del diagrama fasorial se desprende fácilmente que

$$i_{1\text{mm}} = i_{12}, \text{ lo que ocurre cuando } |i_C| = |i_L|$$



$$j\omega C V_0 = j \frac{V_0}{\omega L}$$

$$\boxed{\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}}$$

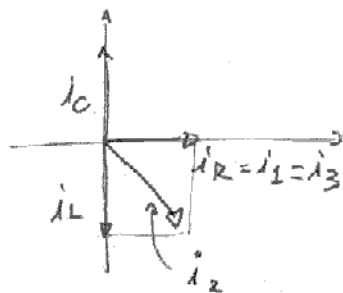


e)

$$i_1 = i_R = \frac{V_0}{R}$$

$$i_2 = i_L + i_R = \left| \frac{V_0}{R} - j \frac{V_0}{\omega L} \right| = V_0 \sqrt{\frac{1}{R^2} + \frac{1}{\omega^2 L^2}} = V_0 \sqrt{\frac{1}{R^2} + \frac{C}{L}}$$

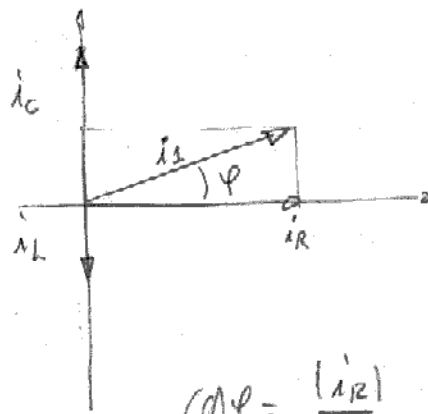
$$i_3 = i_R = \frac{V_0}{R}$$



f)

$$\bar{P}_{\omega_0} = \frac{1}{2} |V_0| |i_R| = \frac{V_0^2}{2R}$$

$$\begin{aligned} \bar{P}_{2\omega_0} &= \frac{1}{2} V_0 |i_1| \cos \varphi = \\ &= \frac{1}{2} V_0 |i_1| \cdot \frac{|i_R|}{|i_1|} = \bar{P}_{\omega_0} \end{aligned}$$



$$\cos \varphi = \frac{|i_R|}{|i_1|}$$

El cambio de frecuencia solo cambia las corrientes por el condensador e inductor, no modifica la corriente (y voltaje) por la resistencia que es el único elemento disipativo.