

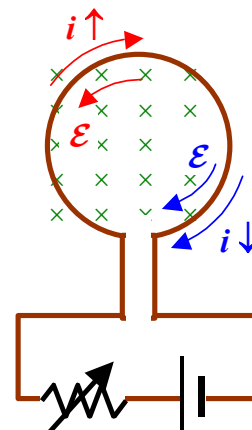
§41.1.- Autoinducción

Autoinducción en una espira

Flujo ligado: $(N\Phi_B) = Li$

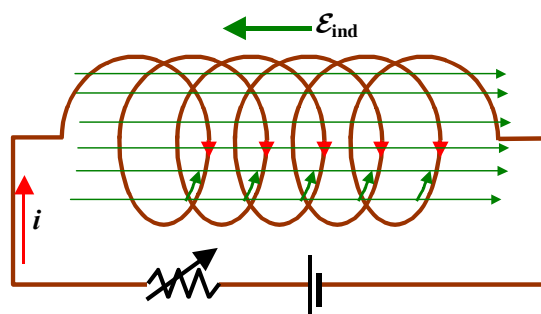
L es la autoinducción o inductancia

$$\therefore L = \frac{N\Phi_B}{i} \quad \frac{\text{Wb} \cdot \text{vuelta}}{\text{A}} = \text{H} \quad (\text{henrio})$$

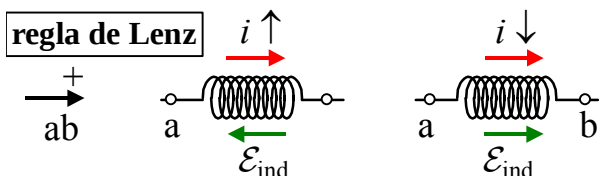


- L depende del tamaño, forma y número de espiras
- L depende de las propiedades magnéticas del medio
 - En ausencia de materiales ferromagnéticos: $L = \text{cte.}$
 - En presencia de materiales ferromagnéticos: $B = B(i) \rightarrow \Phi = \Phi(i) \rightarrow L = L(i)$

$$\begin{cases} N \frac{d\Phi_B}{dt} = L \frac{di}{dt} \\ \mathcal{E}_{\text{ind}} = -N \frac{d\Phi_B}{dt} \end{cases} \rightarrow \begin{cases} \mathcal{E}_{\text{ind}} = -L \frac{di}{dt} \\ L = -\frac{\mathcal{E}_{\text{ind}}}{di/dt} \end{cases}$$



Definición del henrio (H)



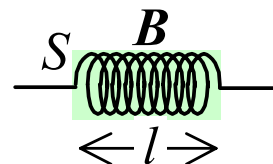
§41.2.- Cálculo de la autoinductancia

41.2.a. Solenoide y toroide

Teorema de Ampère: $Bl = \mu_0 Ni \rightarrow B = \mu_0 \frac{N}{l} i$

Flujo ligado: $\Phi = BS = \mu_0 \frac{N}{l} iS \rightarrow (N\Phi) = \mu_0 \frac{N^2}{l} iS$

Autoinducción: $L = \frac{(N\Phi)}{i} = \mu_0 \frac{N^2 S}{l} \rightarrow L = \mu_0 n^2 l S = \mu_0 n^2 \mathcal{V}$



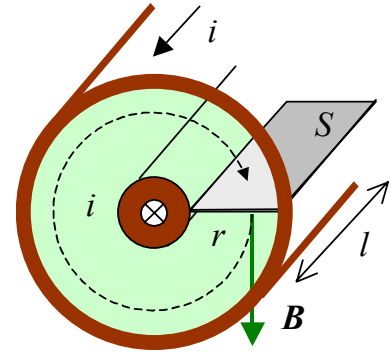
41.2.b. Cable coaxial

Teorema de Ampère: $B l = 2 \pi r B = \mu_0 i \rightarrow B = \frac{\mu_0 i}{2 \pi r}$

Flujo ligado: $\Phi = \int_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = \int_S B dS =$

$$\frac{\mu_0 i}{2 \pi} \int_{R_a}^{R_b} \frac{l dr}{r} = \frac{\mu_0}{2 \pi} i l \int_{R_a}^{R_b} \frac{dr}{r} = \frac{\mu_0}{2 \pi} i l \ln \frac{R_b}{R_a}$$

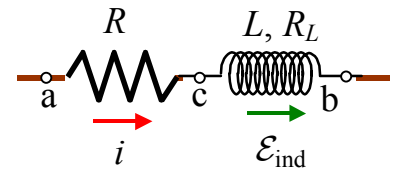
Autoinducción: $L = \frac{(\Phi)}{i} = \frac{\mu_0}{2 \pi} l \ln \frac{R_b}{R_a} \rightarrow \boxed{\frac{L}{l} = \frac{\mu_0}{2 \pi} \ln \frac{R_b}{R_a}}$



§41.3.- Cálculo de la d.d.p

$$\begin{cases} v_{ac} = iR - (\cancel{v_{cb}}) = iR \\ v_{cb} = iR_L - \mathcal{E}_{ind} = \cancel{iR_L} + L \frac{di}{dt} \end{cases} \therefore \boxed{v_L = L \frac{di}{dt}} \rightarrow \begin{cases} \frac{di}{dt} > 0 & (i \uparrow) & v_{cb} > 0 & v_c > v_b \\ \frac{di}{dt} < 0 & (i \downarrow) & v_{cb} < 0 & v_c < v_b \end{cases}$$

En general: $\boxed{v_{ab} = \sum iR - \sum (\mathcal{E} + \mathcal{E}_{ind}) \quad \text{con} \quad \mathcal{E}_{ind} = -L \frac{di}{dt}}$



§41.4.- Transitorios de cierre y de apertura en el circuito RL

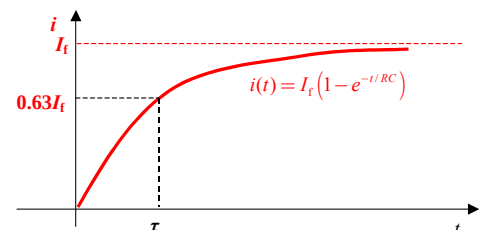
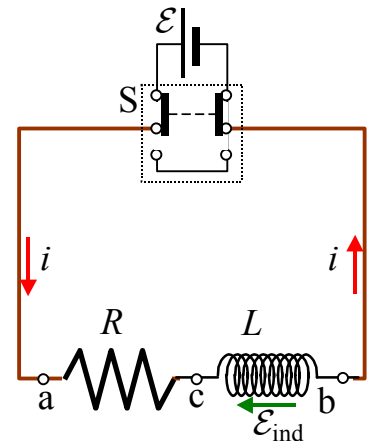
41.4.a. Transitorios de cierre

En el instante inicial el conmutador (S) está en la posición inferior y la autoinducción está “descargada”. Al conectar el generador ($t = 0$), comienza a circular la corriente.

$$V_{ab} = v_R + v_L = Ri + L \frac{di}{dt} = \mathcal{E}$$

$$L \frac{di}{dt} = \mathcal{E} - iR \rightarrow \frac{di}{\mathcal{E} - iR} = \frac{dt}{L} \rightarrow \int_0^i \frac{di}{(\mathcal{E}/R) - i} = \frac{R}{L} \int_0^t dt$$

$$\begin{cases} \boxed{i = \frac{\mathcal{E}}{R} (1 - e^{-t/\tau})} \\ \tau = \frac{L}{R} \end{cases} \rightarrow \begin{cases} t = 0^+ & i = 0 \\ t = \tau & i = I_0 (1 - e^{-1}) = 0.63 I_f \\ t = \infty & i = I_f = \frac{\mathcal{E}}{R} \end{cases}$$



Constante de tiempo (τ): tiempo que transcurre en el proceso de cierre hasta que la corriente alcanza el 63% de su valor final.

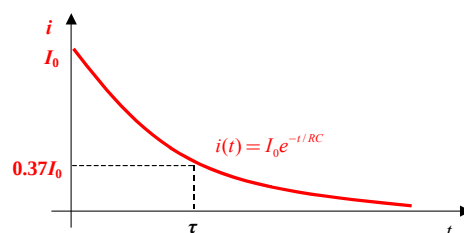
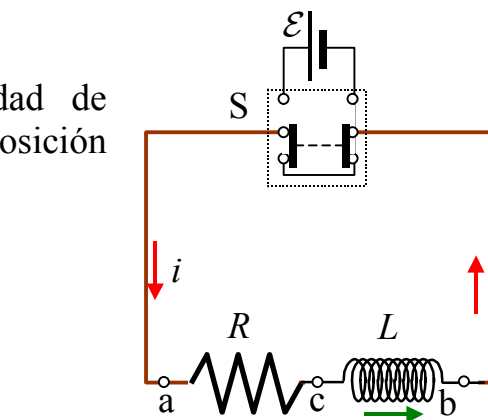
41.4.b. Transitorio de apertura

Por la autoinducción circula inicialmente una intensidad de corriente I_0 . En el instante $t = 0$ se pasa el conmutador a la posición inferior, anulando la d.d.p. entre los puntos **a** y **b**.

$$V_{ab} = v_R + v_L = Ri + L \frac{di}{dt} = 0$$

$$\frac{di}{i} = -\frac{R}{L} dt \rightarrow \int_{I_0}^i \frac{di}{i} = -\frac{R}{L} \int_0^t dt \rightarrow \ln \frac{i}{I_0} = -\frac{R}{L} t$$

$$\begin{cases} i = I_0 e^{-t/\tau} \\ \tau = L/R \end{cases} \begin{cases} t = 0^+ & i = I_0 \\ t = \tau & i = I_0 / e = 0.37 I_0 \\ t = \infty & i = 0 \end{cases}$$



Constante de tiempo (τ): tiempo que transcurre en el proceso de apertura hasta que la corriente se reduce al 37% de su valor inicial.

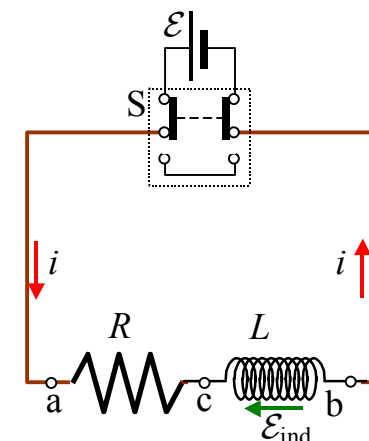
§41.5.- Energía almacenada en una autoinducción

$$\mathcal{E} + \mathcal{E}_{\text{ind}} = Ri \rightarrow \mathcal{E} - L \frac{di}{dt} = Ri \rightarrow \mathcal{E} = Ri + L \frac{di}{dt}$$

$$P = i\mathcal{E} = i^2 R + Li \frac{di}{dt}$$

$Li \frac{di}{dt}$ es la energía almacenada por unidad de tiempo en la autoinducción (en el campo magnético).

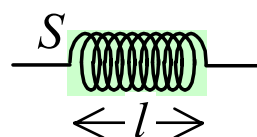
$$\frac{dU_B}{dt} = Li \frac{di}{dt} \rightarrow dU_B = Li di \rightarrow \boxed{U_B = \int_0^i Li di = \frac{1}{2} Li^2}$$



§41.6.- Energía del campo magnético

$$u_B = \frac{U_B}{Sl} = \frac{1}{2} \frac{Li^2}{Sl} = \frac{1}{2} \frac{(\mu_0 n^2 l S)}{Sl} i^2 = \frac{1}{2} \mu_0 n^2 i^2 = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu_0}$$

Densidad de energía en el campo magnético: $\boxed{u_B = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu_0}}$



Ejemplo:

$$\begin{cases} E = 10^5 \frac{\text{V}}{\text{m}} \\ B = 1 \text{ T} \end{cases} \rightarrow \frac{u_B}{u_E} = \frac{B^2 / \mu_0}{\varepsilon_0 E^2} = \frac{1}{\varepsilon_0 \mu_0} \left(\frac{B}{E} \right)^2 = c^2 \left(\frac{B}{E} \right)^2 = \left(c \frac{B}{E} \right)^2 = \left(\frac{3 \times 10^8}{10^5} \right)^2 = 9 \times 10^6$$

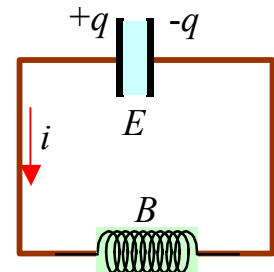
$$\therefore u_B \gg u_E$$

§41.7.- Circuito oscilante

$$\frac{1}{2} Li^2 + \frac{1}{2} \frac{q^2}{C} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} \rightarrow \frac{d}{dt} \rightarrow Li \frac{di}{dt} + \frac{1}{C} q \dot{q} = 0$$

$$\therefore L \dot{q} \ddot{q} + \frac{1}{C} q \dot{q} = 0 \rightarrow \left(\ddot{q} + \frac{1}{LC} q \right) \dot{q} = 0 \rightarrow \boxed{\ddot{q} + \frac{1}{LC} q = 0}$$

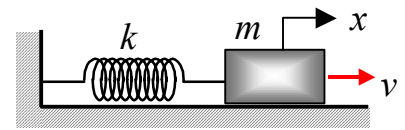
ec. Diferencial de las oscilaciones armónicas de la carga.



$$\begin{cases} q = Q \cos \omega t \\ i = -\omega Q \sin \omega t = -I_{\text{máx}} \sin \omega t \end{cases} \text{ con } \begin{cases} \omega = \sqrt{\frac{1}{LC}} \\ I_{\text{máx}} = \omega Q \end{cases}$$

Analogías con el sistema masa-muelle:

$$\frac{1}{2} mv^2 + \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} kA^2 \begin{cases} m \rightarrow L & k \rightarrow 1/C \\ v \rightarrow i & x \rightarrow q \end{cases}$$



§41.8.- Inductancia mutua

41.8.a. Definiciones

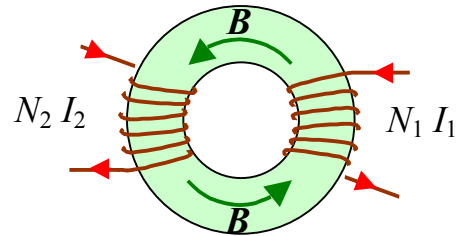
$$\Phi_i = \sum_{j=1}^N \Phi_{ij} \rightarrow (\text{Faraday}) \rightarrow \mathcal{E}_i = -\frac{d\Phi_i}{dt} = -\sum_{j=1}^N \frac{d\Phi_{ij}}{dt}$$

Circuitos en posiciones fijas:

$$\frac{d\Phi_{ij}}{dt} = \frac{d\Phi_{ij}}{dI_j} \frac{dI_j}{dt} = M_{ij} \frac{dI_j}{dt} \rightarrow \begin{cases} M_{ij} = \frac{d\Phi_{ij}}{dI_j} & (\text{inductancia mutua}) \\ M_{ii} = L_i = \frac{d\Phi_{ii}}{dI_i} & (\text{autoinductancia}) \end{cases}$$

$$\text{En definitiva: } \boxed{\mathcal{E}_i = -\sum_{j=1}^N M_{ij} \frac{dI_j}{dt}} \rightarrow \mathcal{E}_i = -L_i \frac{di}{dt}$$

41.8.b. Ejemplo: Doble enrollamiento toroidal



$$\begin{cases} B = \mu_0 \frac{N_1}{l} I_1 & \text{con } I_2 = 0 \\ B = \mu_0 \frac{N_2}{l} I_2 & \text{con } I_1 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \Phi_{11} = N_1 B S = \mu_0 \frac{N_1^2 S}{l} I_1 \\ \Phi_{22} = N_2 B S = \mu_0 \frac{N_2^2 S}{l} I_2 \end{cases} \rightarrow \begin{cases} L_1 = \frac{d\Phi_{11}}{dI_1} = \mu_0 \frac{N_1^2 S}{l} \\ L_2 = \frac{d\Phi_{22}}{dI_2} = \mu_0 \frac{N_2^2 S}{l} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \Phi_{21} = N_2 B S = \mu_0 \frac{N_1 N_2 S}{l} I_1 \\ \Phi_{12} = N_1 B S = \mu_0 \frac{N_1 N_2 S}{l} I_2 \end{cases} \rightarrow \begin{cases} M_{21} = \frac{d\Phi_{21}}{dI_1} = \mu_0 \frac{N_1 N_2 S}{l} \\ M_{21} = \frac{d\Phi_{21}}{dI_1} = \mu_0 \frac{N_1 N_2 S}{l} \end{cases} \rightarrow M_{12} = M_{21} \text{ (siempre)}$$

$$M_{12}^2 = \left(\mu_0 \frac{N_1 N_2 S}{l} \right)^2 = \mu_0 \frac{N_1^2 S}{l} \mu_0 \frac{N_2^2 S}{l} = L_1 L_2 \rightarrow \boxed{M_{12} = \sqrt{L_1 L_2}}$$

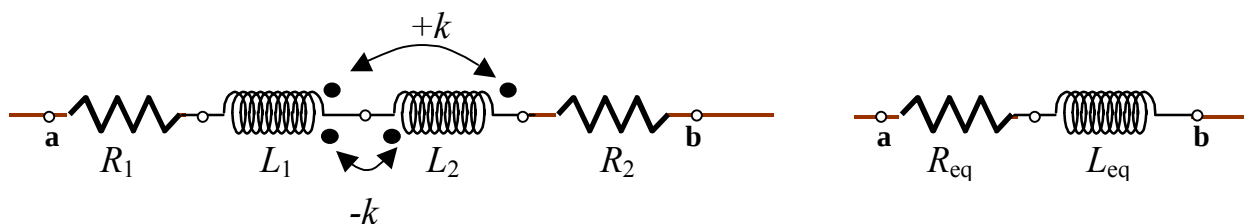
41.8.c. Fórmula de Newman

En general: $\boxed{M_{12} = k \sqrt{L_1 L_2}}$ (fórmula de Newman)

Factor de acoplamiento: $0 \leq k \leq 1$

§41.9.- Inductancias en serie y en paralelo

41.9.a. En serie

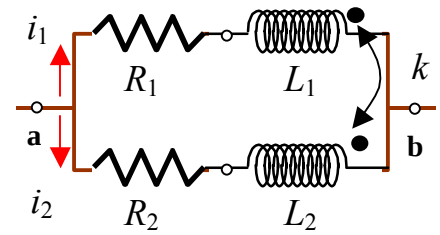


$$v_{ab} = \sum iR - \sum \mathcal{E} = R_1 i + L_1 \frac{di}{dt} \pm M \frac{di}{dt} + R_2 i + L_2 \frac{di}{dt} \pm M \frac{di}{dt} =$$

$$= (R_1 + R_2) i + (L_1 + L_2 \pm 2M) \frac{di}{dt} \quad \therefore \quad \boxed{R_{eq} = R_1 + R_2} \quad \boxed{L_{eq} = L_1 + L_2 \pm 2M}$$

41.9.b. En paralelo

$$\begin{cases} v_{ab} = R_1 i_1 + L_1 \frac{di_1}{dt} \pm M \frac{di_2}{dt} \\ v_{ab} = R_2 i_2 + L_2 \frac{di_2}{dt} \pm M \frac{di_1}{dt} \end{cases} \quad (\text{ec. dif. acopladas})$$



Caso simple: $R_1 = R_2 = 0$ (L puras)

$$\begin{cases} v = L_1 \frac{di_1}{dt} \pm M \frac{di_2}{dt} \rightarrow \frac{di_1}{dt} = \frac{v}{L_1} \mp \frac{M}{L_1} \frac{di_2}{dt} \\ v = L_2 \frac{di_2}{dt} \pm M \frac{di_1}{dt} \rightarrow \rightarrow v = L_2 \frac{di_2}{dt} \pm \frac{Mv}{L_1} \mp \frac{M^2}{L_1} \frac{di_2}{dt} \rightarrow L_1 v = L_1 L_2 \frac{di_2}{dt} \pm Mv \mp M^2 \frac{di_2}{dt} \end{cases}$$

$$\begin{cases} (L_1 \mp M)v = (L_1 L_2 \mp M^2) \frac{di_2}{dt} \\ (L_2 \mp M)v = (L_1 L_2 \mp M^2) \frac{di_1}{dt} \end{cases} \rightarrow i = i_1 + i_2 \rightarrow (L_1 + L_2 \mp 2M)v = (L_1 L_2 \mp M^2) \frac{di}{dt}$$

$$\therefore v = \frac{L_1 L_2 \mp M^2}{L_1 + L_2 \mp 2M} \left(\frac{di}{dt} \right) \rightarrow \boxed{L_{eq} = \frac{L_1 L_2 \mp M^2}{L_1 + L_2 \mp 2M}}$$

$$M = k\sqrt{L_1 L_2} \rightarrow \begin{cases} k = 0 \rightarrow M = 0 \rightarrow L_{eq} = \frac{L_1 L_2}{L_1 + L_2} \\ k = 1 \rightarrow M^2 = L_1 L_2 \rightarrow L_{eq} = \frac{L_1 L_2 \mp L_1 L_2}{L_1 + L_2 \mp 2\sqrt{L_1 L_2}} \end{cases} \begin{cases} = 0 \\ = \frac{2L_1 L_2}{L_1 + L_2 + 2\sqrt{L_1 L_2}} \end{cases}$$