

Significato dell'induttanza - 1

Auto-induttanza: rapporto fra flusso e corrente

Corrente : legata a f.e.m. nel circuito

$$\Phi = Li$$

$$\rightarrow \frac{d\Phi}{dt} = -\mathcal{E}$$

$$\rightarrow \mathcal{E} = -L \frac{di}{dt}$$

Quindi:

Induttanza = Rapporto fra f.e.m. e variazione della corrente in un circuiti

Significato dell'induttanza - 2

Confronta con capacita':

$$V = \frac{Q}{C}$$
$$i = \frac{dQ}{dt}$$
$$\rightarrow \frac{dV}{dt} = \frac{i}{C}$$

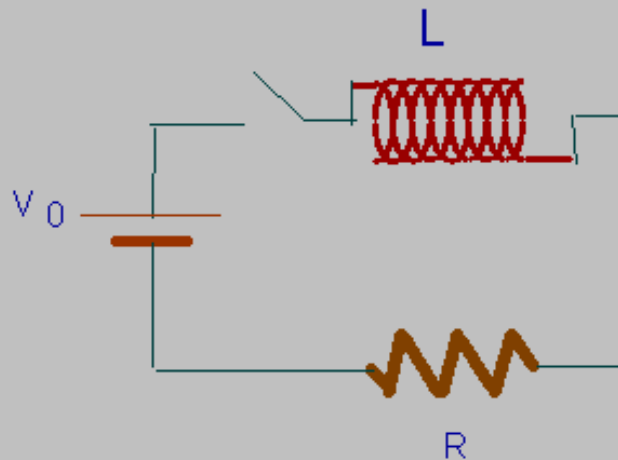
Capacita': Rapporto fra corrente e variazione della d.d.p. in un condensatore

Confronta con resistenza:

$$V = Ri$$

Resistenza: rapporto fra d.d.p. e corrente in un conduttore

"Carica" di un'induttanza



$$\oint_{\text{circuit}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} = Ri(t) = \text{f.e.m. totale}$$

Se si trascurano i campi magnetici:

$$V_0 + V_L(t) = Ri(t)$$

$$\rightarrow Ri(t) - V_L(t) = V_0$$

$$V_L(t) = -\frac{d\Phi}{dt} = -L \frac{di}{dt}$$

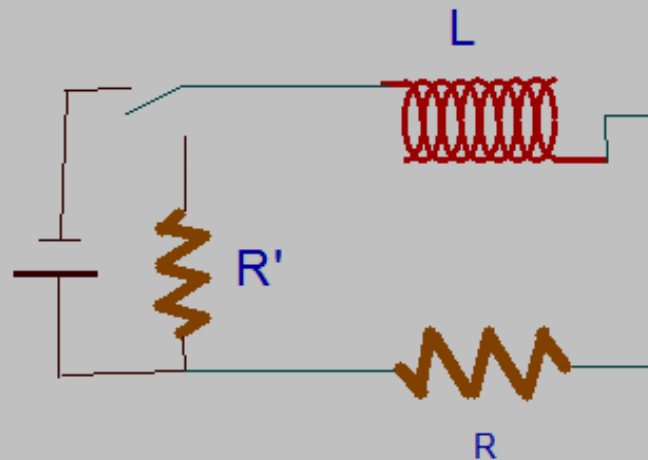
$$\rightarrow Ri(t) + L \frac{di}{dt} = V_0$$

Eq. differenziale per la funzione incognita $i(t)$

Soluzione:

$$i(t) = \frac{V_0}{R} \left(1 - e^{-tR/L} \right)$$

"Scarica" di un'induttanza



Se come prima si trascura il campo magnetico concatenato al circuito:

$$V_L(t) = (R + R')i$$

$$\rightarrow -L \frac{di}{dt} = (R + R')i$$

$$\tau' = \frac{L}{R + R'}$$

$$\rightarrow i(t) = Ae^{-\frac{t}{\tau'}}$$

$$\rightarrow i(t) = \frac{V_0}{R} e^{-\frac{t}{\tau'}}, \text{ dalla cond. iniziale } i(0) = \frac{V_0}{R}$$

Se $R' \rightarrow \infty$ (\leftarrow apertura diretta dell'interruttore) $\tau' \rightarrow 0$

Tuttavia i non si annulla istantaneamente:

fem autoindotta $\propto \frac{di}{dt} \rightarrow \infty ! \rightarrow$ ddp ai capi dell'interruttore..

\rightarrow Scintilla/Scarica ! Extracorrente di apertura

Energia del c.magnetico

Potenza istantanea fornita dal generatore:

$$i(t) = \frac{V_0}{R} (1 - e^{-tR/L})$$

$$\rightarrow P = V_0 i(t) = \frac{V_0^2}{R} (1 - e^{-tR/L})$$

Potenza dissipata nella resistenza:

$$P = R i^2(t) = \frac{V_0^2}{R} (1 - e^{-tR/L})^2$$

$$= \frac{V_0^2}{R} (1 + e^{-2tR/L} - 2e^{-tR/L})$$

Differenza

$$\Delta P = \frac{V_0^2}{R} (1 - e^{-tR/L}) - \frac{V_0^2}{R} (1 + e^{-2tR/L} - 2e^{-tR/L})$$

$$= \frac{V_0^2}{R} (e^{-tR/L} - e^{-2tR/L})$$

En. totale nel campo magnetico:

$$\begin{aligned} E &= \int_0^{\infty} \Delta p dt = \frac{V_0^2}{R} \int_0^{\infty} (e^{-tR/L} - e^{-2tR/L}) dt \\ &= \frac{V_0^2}{R} \frac{L}{R} - \frac{V_0^2}{R} \frac{L}{2R} = \frac{V_0^2}{R^2} L - \frac{V_0^2}{2R^2} L = \frac{1}{2} Li^2 (\infty) \end{aligned}$$

Densita' di energia

Casi particolari (ma il risultato vale in generale...) per la *densita' volumetrica di energia* immagazzinata nel campo:

Condensatore piano

Area = A, distanza = d

$$U_E = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \frac{A}{d} V^2 = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \frac{A}{d} E^2 d^2 = \frac{1}{2} \varepsilon_0 A d E^2$$

$$u_E = \frac{U_E}{\text{volume}} = \frac{\frac{1}{2} \varepsilon_0 A d E^2}{\text{volume}} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2$$

Solenoido infinito

Area = A, lunghezza = l

$$U_B = \frac{1}{2} Li^2 = \frac{1}{2} \frac{\mu_0 N^2 A}{l} i^2 = \frac{1}{2\mu_0} B^2 Al$$

$$u_B = \frac{U_B}{\text{volume}} = \frac{\frac{1}{2\mu_0} B^2 Al}{\text{volume}} = \frac{1}{2\mu_0} B^2$$

Modo equivalente di scrivere l'en. magnetica nel solenoide:

Simile a modi equivalenti di scrivere l'en. elettrostatica in una capacita'

Durante la carica dell'induttanza:

$$P = \frac{dW}{dt} = Ei \text{ potenza istantanea della fem autoindotta}$$

$$E = -\frac{d\Phi}{dt}$$

$$\rightarrow dW = -id\Phi$$

$$\rightarrow dW_{ext} = -dW = id\Phi = \frac{\Phi d\Phi}{L}, \text{ lavoro elementare fatto dall'agente esterno}$$

$$\rightarrow W_{ext} = \frac{1}{2L} \Phi^2 = \frac{1}{2} i\Phi$$

$$U = \frac{1}{2} i\Phi$$

Sistema di 2 spire:

$$\text{Attiviamo corrente } i_1 \text{ nella spira 1} \rightarrow W_1 = \frac{1}{2} L_1 i_1^2$$

$$\text{Attiviamo corrente } i_2 \text{ nella spira 2} \rightarrow W_2 = \frac{1}{2} L_2 i_2^2$$

$$\text{Durante attivazione corrente } i_2, \text{ nella spira 1: } \mathcal{E}_{21} = -M_{21} \frac{di_2}{dt}$$

$$\rightarrow dW_1' = -\mathcal{E}_{21} i_1 dt = M_{21} \frac{di_2}{dt} i_1 dt \quad \text{lavoro elementare extra speso dal gen. in 1}$$

per mantenere costante la corrente i_1

$$\rightarrow W_1' = \int_0^{i_2} dW_1' = M_{21} i_1 i_2$$

En. magnetica totale delle 2 spire:

$$U_{21} = \frac{1}{2} L_1 i_1^2 + \frac{1}{2} L_2 i_2^2 + M_{21} i_1 i_2$$

Sistema di N spire:

$$U = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^N L_k i_k^2 + \frac{1}{2} \sum_{\substack{k,l=1 \\ k \neq l}}^N M_{kl} i_k i_l$$

Energia di un sistema di correnti

Sistema di circuiti che esercitano forze reciproche: situazione simile, *ma non identica*, al caso di un sistema di cariche

Forze fra circuiti \rightarrow lavoro necessario per portare i circuiti da distanza ∞ alla configurazione finale

Ma: il solo atto di stabilire corrente in un circuito richiede lavoro!

Infatti:

se $R > 0$, occorre lavoro per compensare energia dissipata per effetto Joule

anche se $R = 0$, occorre lavoro per compensare la fem autoindotta mentre I cresce

Forza contro-elettromotrice

Legge di Lenz:

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi(\mathbf{B})}{dt}$$

In un circuito: fem indotta si oppone alla variazione di $\Phi(\mathbf{B}) \rightarrow$ la corrente indotta si sottrae alla corrente esistente

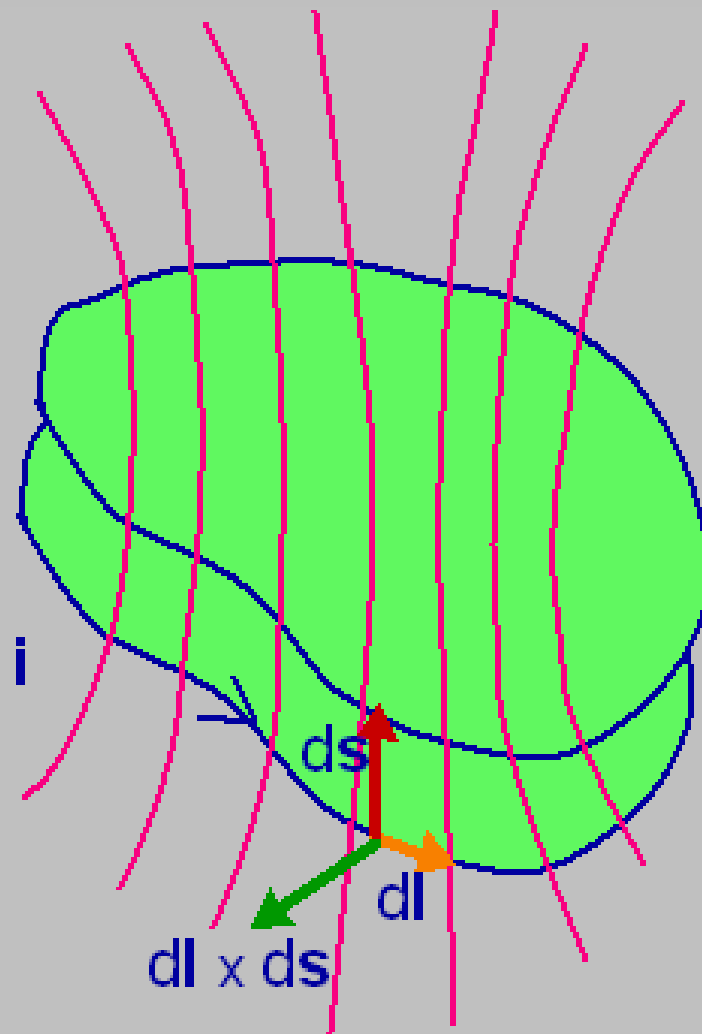
Nei circuiti ci devono essere generatori che lavorino (reversibilmente) contro le fem indotte per stabilire le correnti finali

Lavoro reversibile dei generatori = energia potenziale del campo magnetostatico

Lavoro irreversibile = energia dissipata nella resistenza dei circuiti

Si dimostra che, in analogia al caso e-statico:

$$U_B = \iiint_{\text{tutto lo spazio}} \mathbf{j} \cdot \mathbf{A} \, dV \quad ; \quad U_E = \iiint_{\text{tutto lo spazio}} \rho V \, dV$$



Spostamento infinitesimo a corrente costante: $d\mathbf{s}$

Lavoro speso:

$$dL = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = \left(- \int i d\mathbf{l} \times \mathbf{B} \right) \cdot d\mathbf{s}$$

Proprieta' del doppio prodotto misto:

$$\mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = -i \int (d\mathbf{l} \times \mathbf{B}) \cdot d\mathbf{s} = -i \int (d\mathbf{l} \times d\mathbf{s}) \cdot \mathbf{B}$$

Diretto secondo la normale alla superficie laterale dello pseudo-cilindro.

Allora:

$$\rightarrow dL = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = i \int (d\mathbf{l} \times d\mathbf{s}) \cdot \mathbf{B} = i \Phi_{s,\text{lat}}(\mathbf{B})$$

$$\rightarrow dL = -id\Phi(\mathbf{B}) = dU$$

La spira percorsa da corrente, essendo soggetta a una forza quando immersa in un campo esterno, possiede energia potenziale

$$\rightarrow dL = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = i \int (d\mathbf{l} \times d\mathbf{s}) \cdot \mathbf{B} = i \Phi_{s,\text{lat}}(\mathbf{B})$$

$\Phi_{s,\text{lat}}(\mathbf{B})$ e' una quantita' infinitesima

$$\rightarrow \Phi_{s,\text{lat}}(\mathbf{B}) = d\Phi(\mathbf{B})$$

$$\rightarrow dL = id\Phi(\mathbf{B})$$