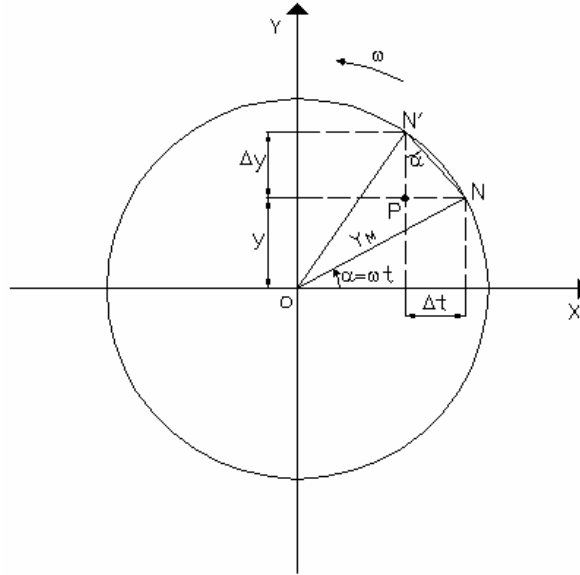


INDUTTANZA

Prima di parlare dell'induttanza dobbiamo analizzare l'espressione della DERIVATA DI UNA FUNZIONE SINUSOIDALE:

Si consideri la seguente figura:



Nell'istante generico t , il vettore rotante $ON = Y_M$ forma l'angolo $\alpha = \omega t$ con l'ascissa OX ed assume il valore $y = Y_M \sin \omega t$.

Dopo un tempuscolo Δt il punto N si è spostato su N' ; di conseguenza il valore istantaneo y subisce l'incremento Δy . Si deduce:

$$\frac{\text{ARCO } NN'}{\Delta t} = \frac{\text{CIRCONF}}{\text{PERIODO}} = \frac{2\pi Y_M}{T} = 2\pi f Y_M = \omega Y_M$$

Dal triangolo rettangolo NPN' si ricava, identificando nella corda NN' la tangente nel punto N , come è possibile fare data la piccolezza dell'angolo:

$$\text{CORDA } NN' = \frac{N'P}{\cos \alpha} = \frac{\Delta y}{\cos \omega t}$$

Ed ancora, identificando nella predetta corda l'arco che la sottende, si avrà:

$$\text{arco } NN' = \frac{\Delta y}{\cos \omega t} = Y_M (\omega \Delta t)$$

$$\text{da cui: } \frac{\Delta y}{\Delta t} = \omega Y_M \cos \omega t$$

Al limite, per Δt tendente a zero, il rapporto $\frac{\Delta y}{\Delta t}$ è la derivata della funzione considerata rispetto al tempo e la si indica con dy/dt :

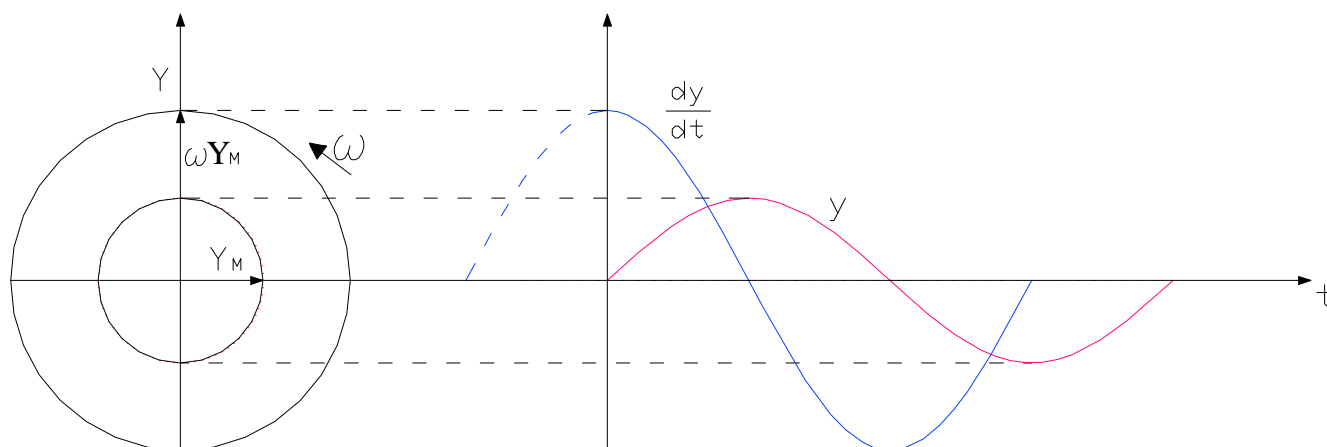
$$\frac{dy}{dt} = \omega Y_M \cos \omega t$$

Dato che il coseno di un angolo è uguale al seno dell'angolo che è più grande di $\frac{\pi}{2}$ [cioè: $\cos \alpha = \sin (\alpha+\pi/2)$], si avrà:

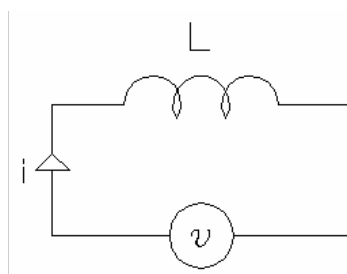
$$\frac{dy}{dt} = \omega Y_M \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

questa espressione dice che:

“La derivata di una funzione sinusoidale rispetto alla variabile t è una funzione sinusoidale, isofrequenziale di ampiezza ω volte maggiore, sfasata in anticipo di $\pi/2$ ”.



INDUTTANZA



Se si alimenta il circuito induttivo L con una corrente sinusoidale di valore efficace I, sarà $\Phi = L I$ il flusso concatenato con il circuito. Ovviamente questo flusso sarà in fase con la corrente (se trascuro l'isteresi) e ha andamento sinusoidale.

Questo flusso variabile concatenato con il circuito di induttanza L vi induce una *f.e.m.*:

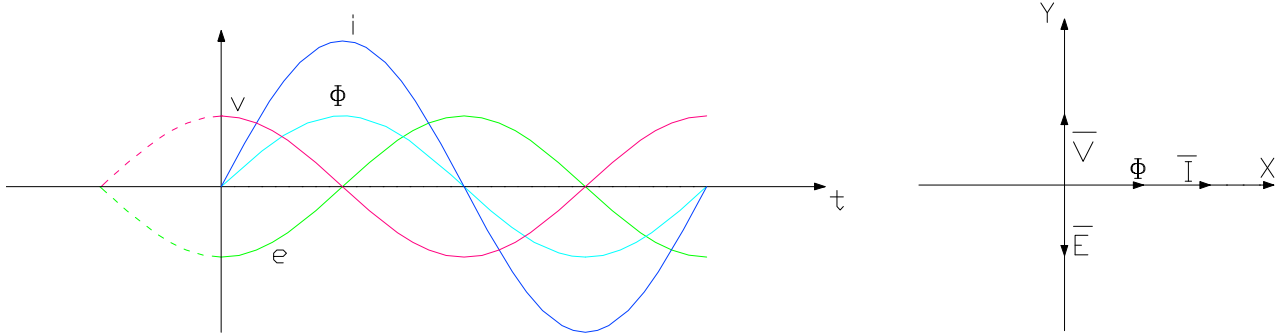
$$e = \frac{-d\phi_c}{dt} = \frac{-d(Li)}{dt} = -L \frac{di}{dt}, \text{ dato che } i = I_M \sin \omega t$$

si ha, ricordando l'espressione della derivata di una funzione sinusoidale: $e = -L \frac{d(I_M \sin \omega t)}{dt}$ da cui

$e = -\omega L I_M \sin \left(\omega t + \frac{\pi}{2} \right) \Rightarrow$ **questa espressione, confrontata con quella della corrente, mi dice che la *f.e.m.* indotta:**

- 1) Varia con legge sinusoidale (con la stessa pulsazione della corrente);
- 2) È sfasata in quadratura in ritardo (a causa del segno negativo) sulla corrente;
- 3) Il valore massimo della *f.e.m.* indotta è $\Rightarrow E_M = -\omega L \cdot I_M$ e dividendo ambo i membri per $\sqrt{2}$ ottengo il valore efficace:

$$\mathbf{E} = \omega \mathbf{L} \mathbf{I}$$



Affinché la corrente possa permanere nel circuito induttivo, supposto di resistenza nulla si rende necessario applicare al circuito una tensione sinusoidale uguale, in ogni istante, alla *f.e.m.* di autoinduzione ad essa in opposizione ($v = -e$).

Vettorialmente tale tensione viene rappresentata da un vettore \bar{V} di ampiezza uguale al vettore \bar{E} ma di verso opposto.

In definitiva: in un circuito puramente induttivo, la corrente \mathbf{I} è in quadratura ritardo sulla tensione applicata oppure la tensione applicata è in quadratura in anticipo sulla corrente.

Dall'uguaglianza $\mathbf{V} = \omega \mathbf{L} \mathbf{I}$, posto $\omega \mathbf{L} = \mathbf{X}_L$ risulta:

$$\mathbf{V} = \mathbf{X}_L \mathbf{I}$$

Il fattore X_L (che sostituisce R) prende il nome di **REATTANZA INDUTTIVA** e si misura in **Ohm** (Ω) perché ha le stesse dimensioni della resistenza.

Il prodotto $X_L I$ misura dunque la caduta di tensione **INDUTTIVA**.

Ricapitolando, nella rappresentazione vettoriale la corrente è individuata da un vettore \bar{I} sfasato in ritardo di $\pi/2$ rispetto alla tensione \bar{V} e la sua ampiezza è legata a quella della tensione applicata dalla relazione:

$$\mathbf{I} = \frac{1}{\omega \mathbf{L}} \mathbf{V}$$

Il termine $\frac{1}{\omega \mathbf{L}}$ viene denominato **SUSCETTANZA INDUTTIVA**, si indica con il simbolo B_L e si misura in Siemens.

$$\mathbf{B}_L = \frac{1}{\omega \mathbf{L}}$$

Con la notazione simbolica, poiché la \bar{I}_L deve risultare di modulo $1/\omega L$ volte quello della tensione applicata \bar{V} ed in ritardo sulla stessa di $\pi/2$, si scriverà:

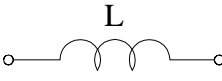
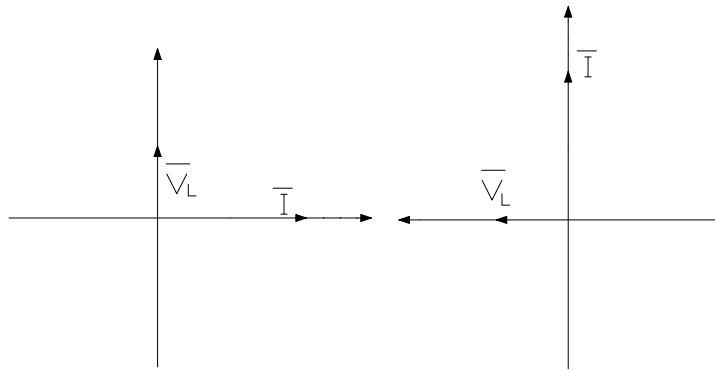
$$\bar{I}_L = -j \frac{1}{\omega L} \bar{V}$$

Essendo j l'operatore che mi fa ruotare di 90°

$$\bar{I}_L = -j B_L \bar{V} \rightarrow \bar{I}_L = -j \frac{1}{X_L} \bar{V}$$

Analogamente si avrà:

$$\bar{V} = j X_L \bar{I} \quad \text{oppure} \quad \bar{V} = j \omega L \bar{I}$$

	
Valore istantaneo	$v_L = \omega L I_M \sin(\omega t + \frac{\pi}{2})$
Valore efficace (Modulo)	$V_L = X_L I; V_L = \omega L I$ $I = \frac{V_L}{\omega L}; I = B_L V_L; I = \frac{V_L}{X_L}$
Rappresentazione vettoriale	
Relazione simbolica	$\bar{V}_L = j \omega L \bar{I} = j X_L \bar{I}$ $\bar{I} = -j \frac{1}{\omega L} \bar{V}_L = -j B_L \bar{V}_L = -j \frac{1}{X_L} \bar{V}_L$