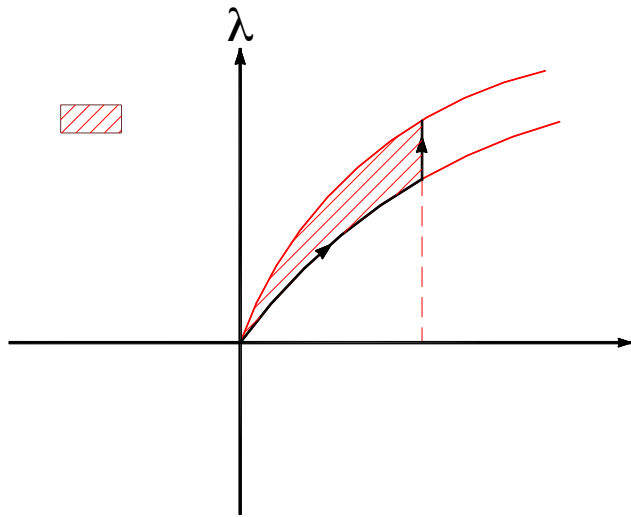
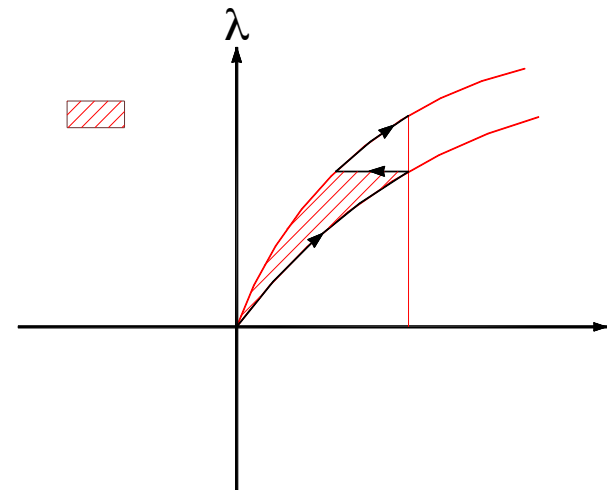


La traiettoria seguita dal flusso e dalla corrente durante lo spostamento infinitesimo dx possono essere infinite consideriamo due condizioni limite

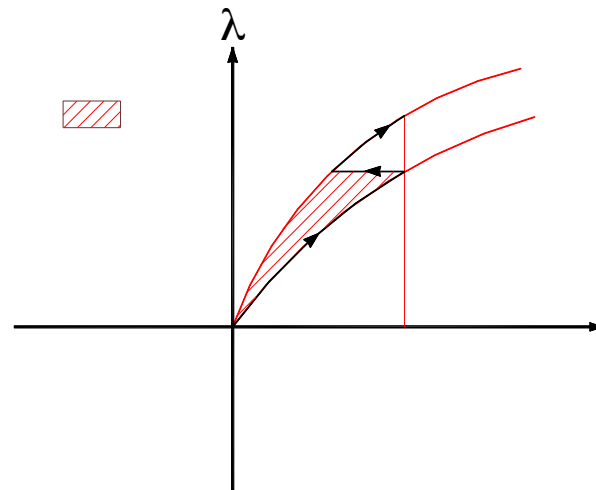
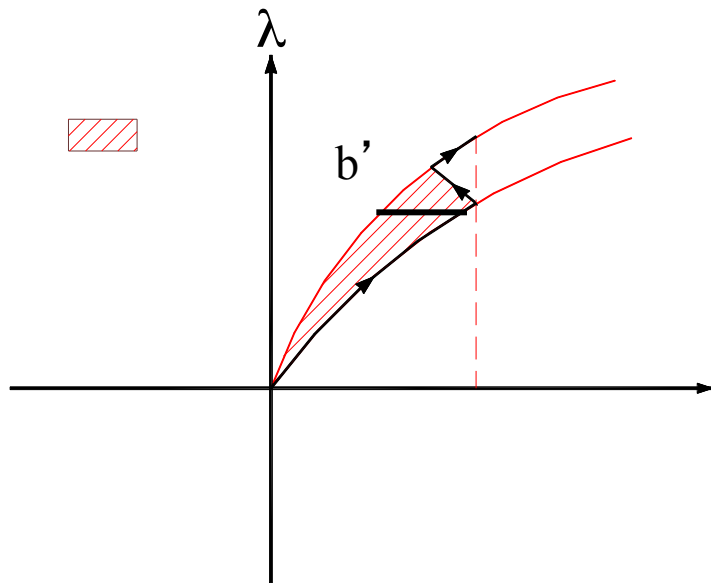
$$e = -\frac{d\phi(x,t)}{dt} = -\left(\frac{d\phi(x,t)}{dx}v + \frac{d\phi(x,t)}{dt}\right)$$



Trasformazione a corrente costante
(spostamento lento)



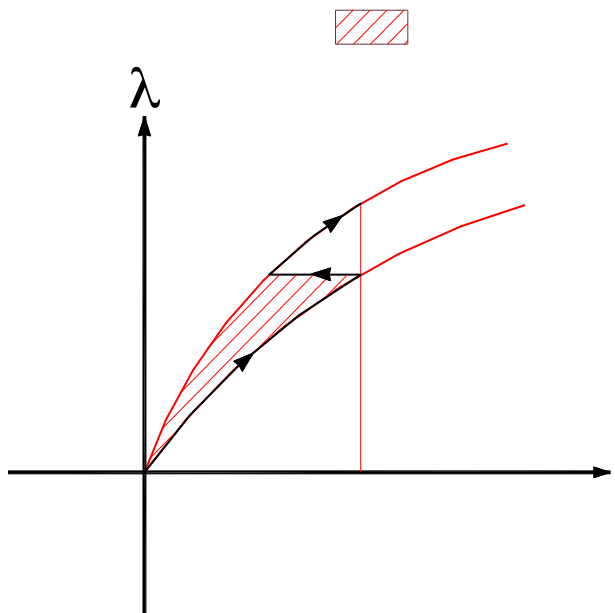
Trasformazione a flusso costante
(spostamento rapido)



La differenza tra l' energia meccanica relativa alle due trasformazioni è pari a:

$$dW_m - dW_m|_{\lambda=kost} = \frac{1}{2} di \cdot d\lambda$$

Questa quantità è un differenziale del secondo ordine pertanto al tendere dello spostamento virtuale a zero tende a zero. Le due aree nell' ottica dell' applicazione del principio dei lavori virtuali sono uguali



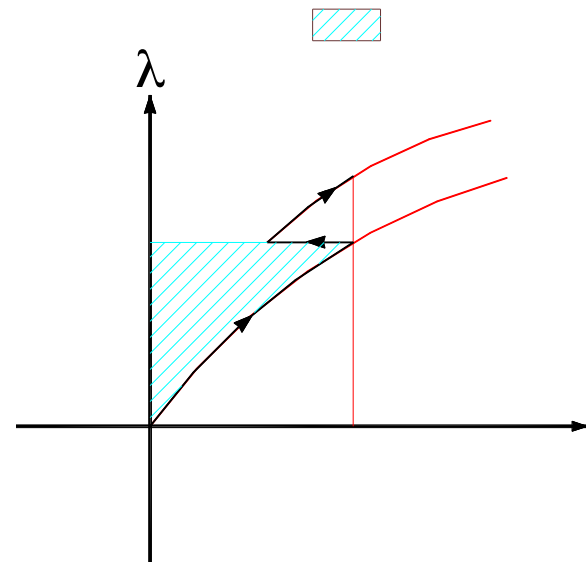
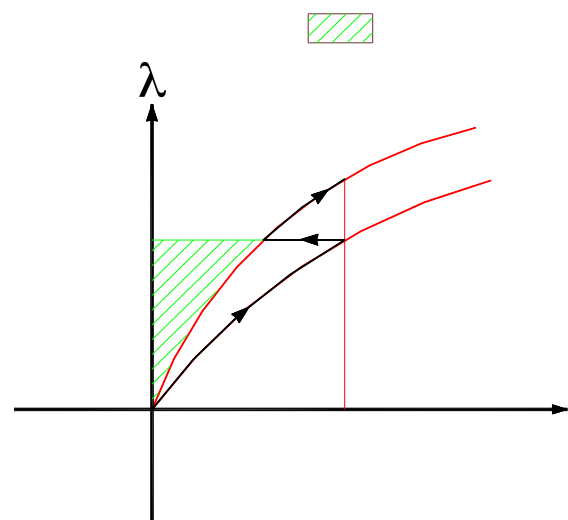
$$dW_e = dW_f + dW_m$$

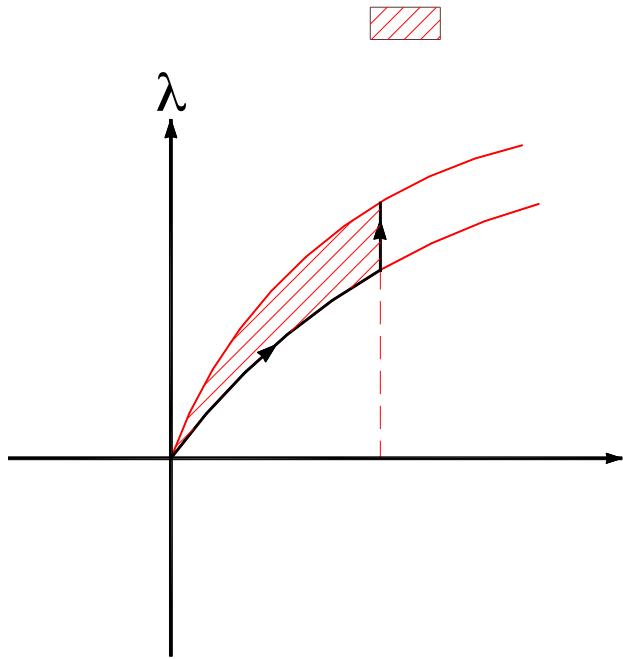
$$id\lambda = dW_f(i, \lambda) + f \circ dx$$

$$0 = dW_f(i, \lambda) + f \circ dx \quad \text{tratto } a \rightarrow b$$

$$id\lambda = dW_f(i, \lambda) \quad \text{tratto } b \rightarrow c$$

$$f = - \left. \frac{dW_f(i, \lambda)}{dx} \right|_{\lambda = \text{kost}}$$





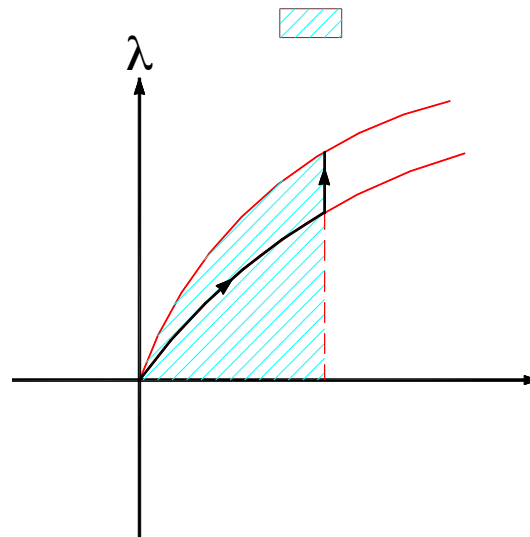
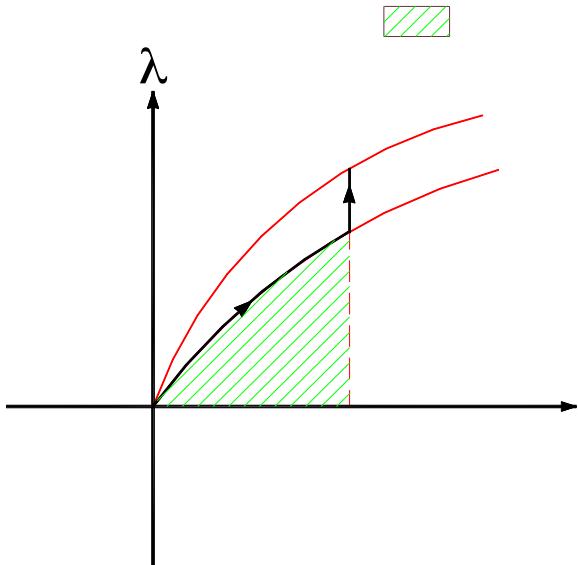
$$dW_e = dW_f + dW_m$$

$$id\lambda = dW_f(i, \lambda) \Big|_{i=kost} + f \circ dx$$

$$d(i \cdot \lambda) - dW_f(i, \lambda) \Big|_{i=kost} = f \circ dx$$

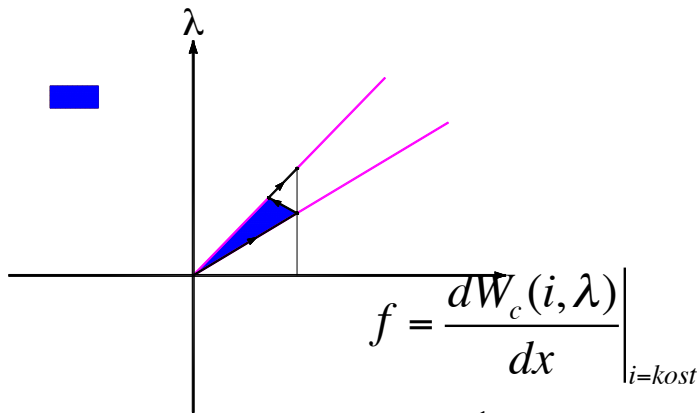
$$d(i \cdot \lambda - W_f) \Big|_{i=kost} = f \circ dx$$

$$f = \frac{dW_c(i, \lambda) \Big|_{i=kost}}{dx}$$



Le relazioni mettono in evidenza che la forza elettromagnetica sviluppata sull'elemento mobile risulta funzione della posizione assunta dall'elemento mobile rispetto a quello fisso e dall'entità del campo magnetico indipendentemente da come il campo varia. Infatti essa può essere determinata sia considerando un percorso a corrente costante sia un percorso a flusso costante.

Es: Caso Lineare



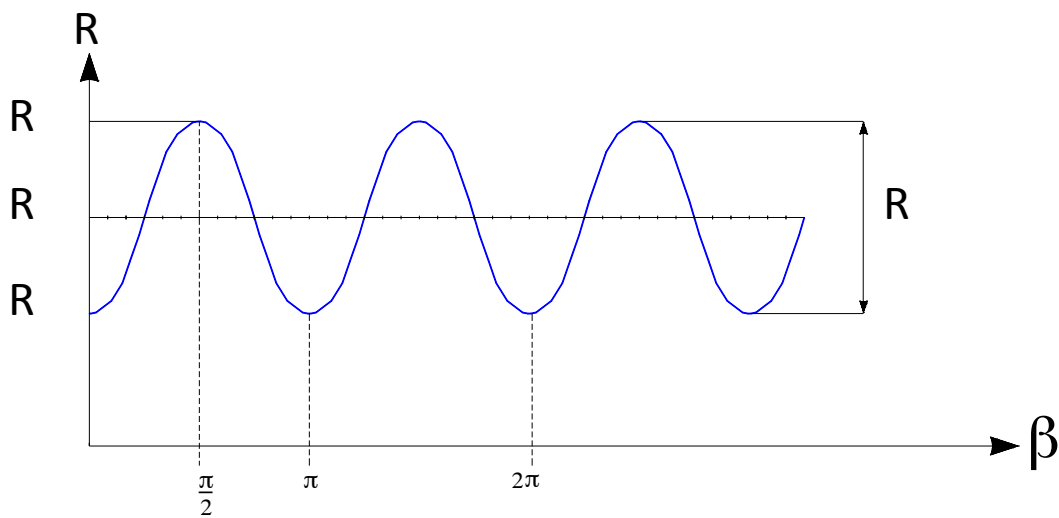
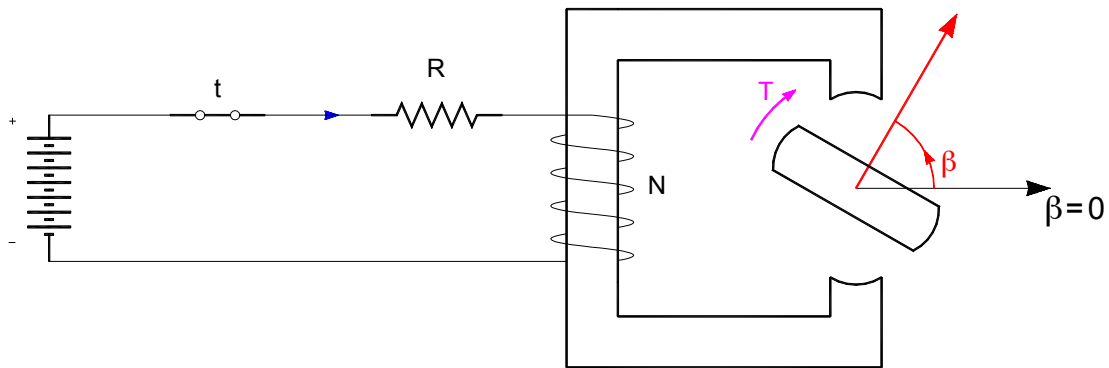
$$W_c = \frac{1}{2} L(x) i^2$$

$$f = \frac{1}{2} i^2 \frac{dL(x)}{dx} = \frac{1}{2} i^2 N^2 \frac{d\Gamma(x)}{dx} = \frac{1}{2} \varphi^2 \frac{1}{\Gamma(x)^2} \frac{d\Gamma(x)}{dx} = -\frac{1}{2} \varphi^2 \frac{d}{dx} \left(\frac{1}{\Gamma(x)} \right)$$

$$f = - \left. \frac{dW_f(i, \lambda)}{dx} \right|_{\lambda=kost}$$

$$W_f = \frac{1}{2} L(x) i^2 = \frac{1}{2} \frac{\lambda^2}{L(x)} = \frac{1}{2} \mathfrak{R}(x) \phi^2;$$

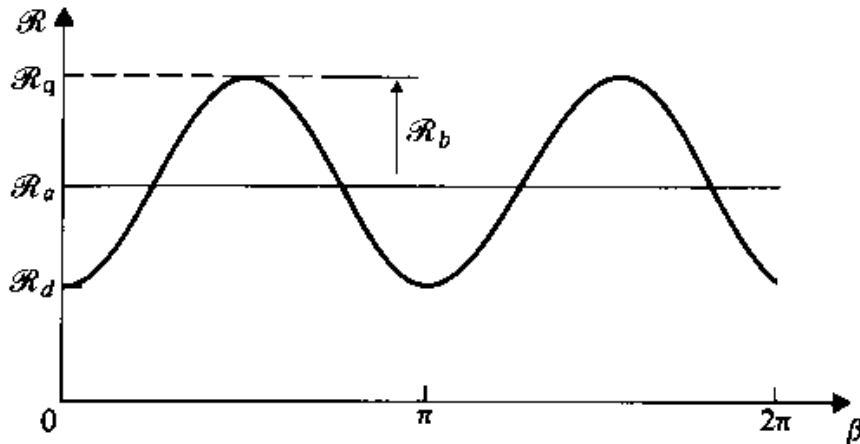
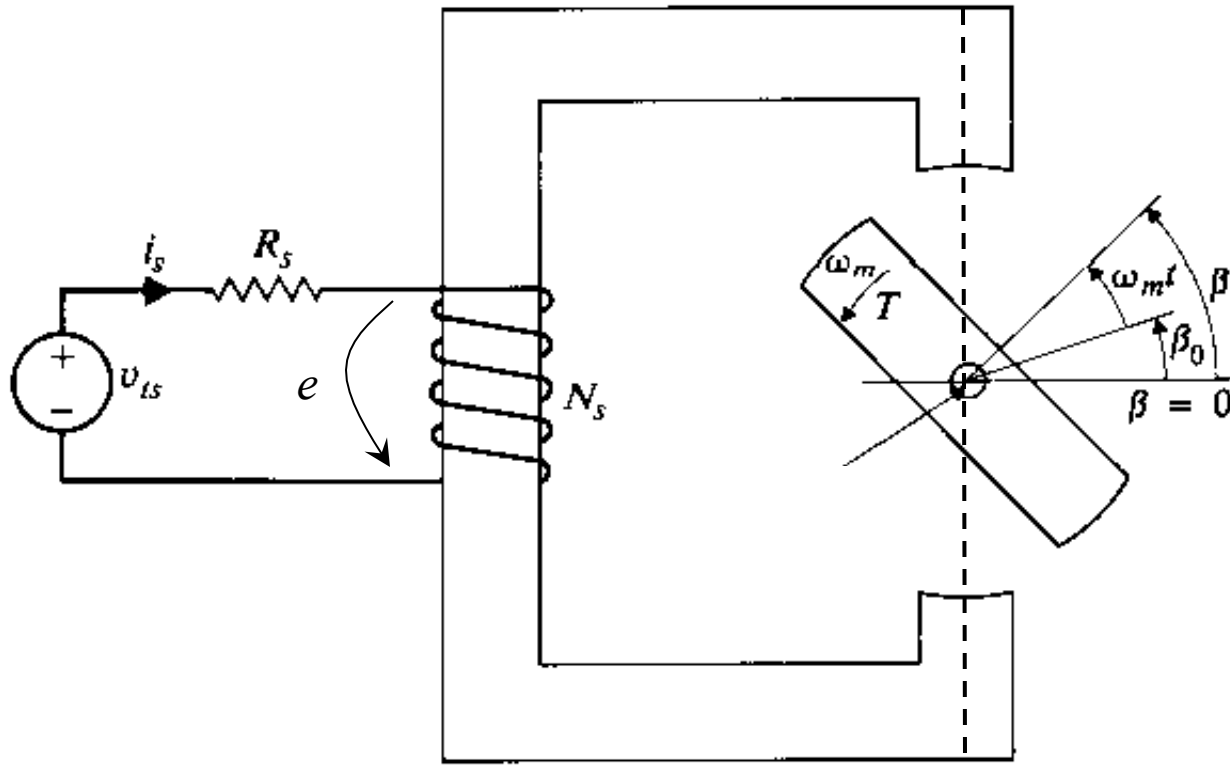
$$f = - \frac{1}{2} \phi^2 \frac{d\mathfrak{R}(x)}{dx}$$



$$\mathfrak{R}(\beta) = \mathfrak{R}_{med} - \frac{\mathfrak{R}_{pp}}{2} \cdot \cos 2\beta$$

$$\mathfrak{R}_{med} = \frac{\mathfrak{R}_{max} + \mathfrak{R}_{min}}{2}$$

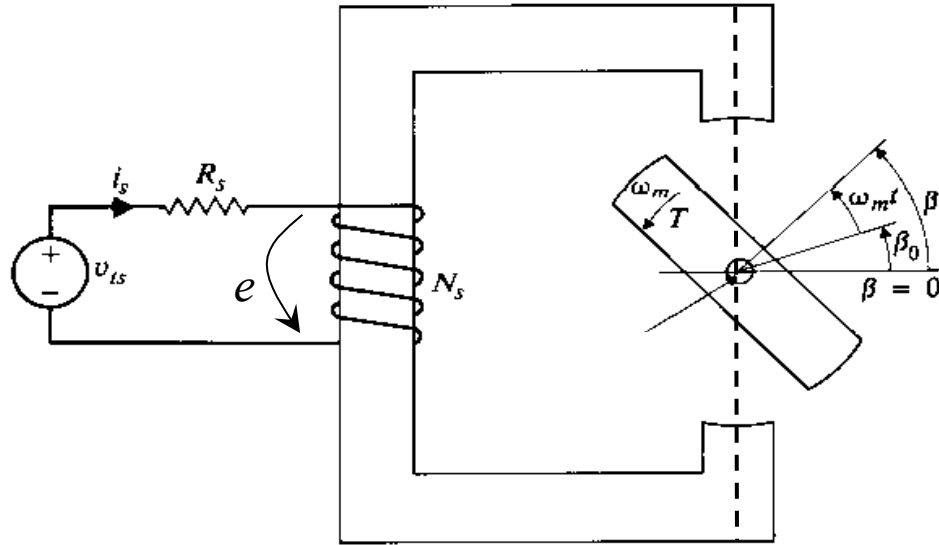
$$\mathfrak{R}_{pp} = \mathfrak{R}_{max} - \mathfrak{R}_{min}$$



$$\mathcal{R}(\beta) = \mathcal{R}_a - \mathcal{R}_b \cos 2\beta$$

$$\mathcal{R}_a = \frac{\mathcal{R}_q + \mathcal{R}_d}{2}; \quad \mathcal{R}_b = \frac{\mathcal{R}_q - \mathcal{R}_d}{2};$$

$$\frac{d\mathcal{R}}{d\beta} = 2\mathcal{R}_b \sin 2\beta$$

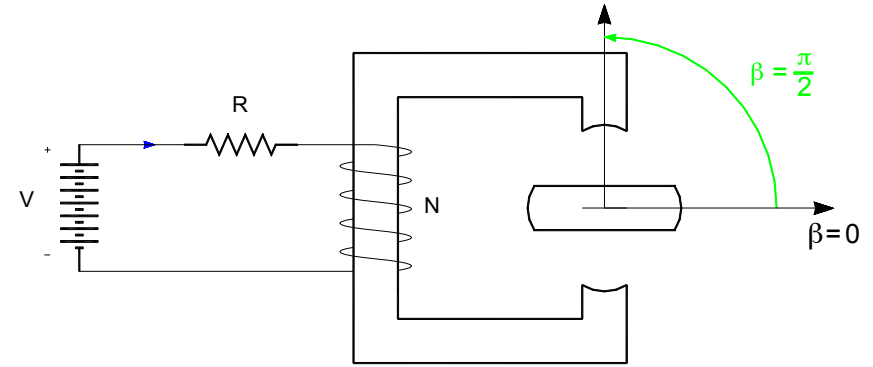
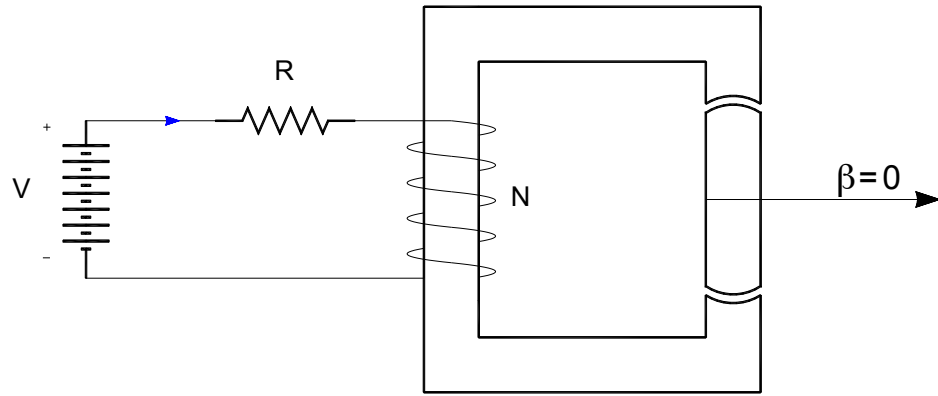


$$dW_m = Td\beta \quad \lambda = Li; \quad L = N^2\Gamma;$$

$$T = - \left. \frac{dW_M}{d\beta} \right|_{\lambda=\text{const}} = - \frac{1}{2} \frac{d}{d\beta} \left(\frac{\lambda^2}{L(\beta)} \right) = - \frac{1}{2} \phi \frac{d}{d\beta} [\mathfrak{R}(\beta)]$$

$$T = - \frac{1}{2} \phi^2 \frac{d\mathfrak{R}(\beta)}{d\beta}$$

$$T = \left. \frac{dW_c}{d\beta} \right|_{i=\text{const}} = \frac{1}{2} i^2 \frac{dL(\beta)}{d\beta}$$



$$T = -\frac{1}{2} \phi^2 \frac{d\mathcal{R}}{d\beta} = -\phi^2 \mathcal{R}_b \sin 2\beta$$

$$se \ T_L = 0 \quad T = 0 \quad \sin 2\beta = 0$$

$$2\beta = k\pi$$

$\beta=0$ equilibrio stabile

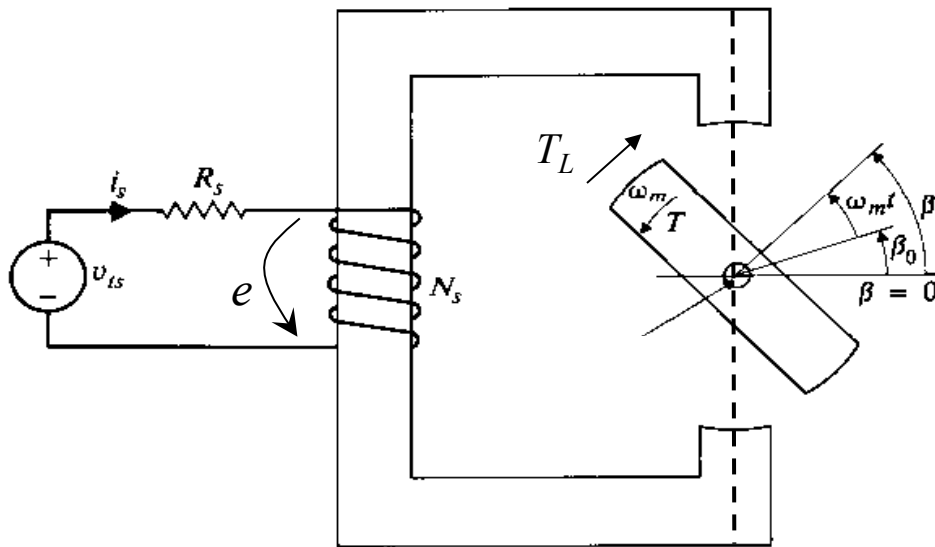
$\beta=\pi/2$ equilibrio instabile

Ipotesi:

comportamento lineare del sistema magnetico

Tensione di alimentazione costante

Coppia di carico applicata T_L costante



$$v_{st} = R_s i_s - e;$$

$$T + T_L = J \frac{d\omega_m}{dt};$$

Analisi del funzionamento a regime

$$i_s = I_s = \frac{v_{ts}}{R_s}$$

$$T = T_L = \frac{1}{2} I_s^2 \frac{dL}{d\beta}$$

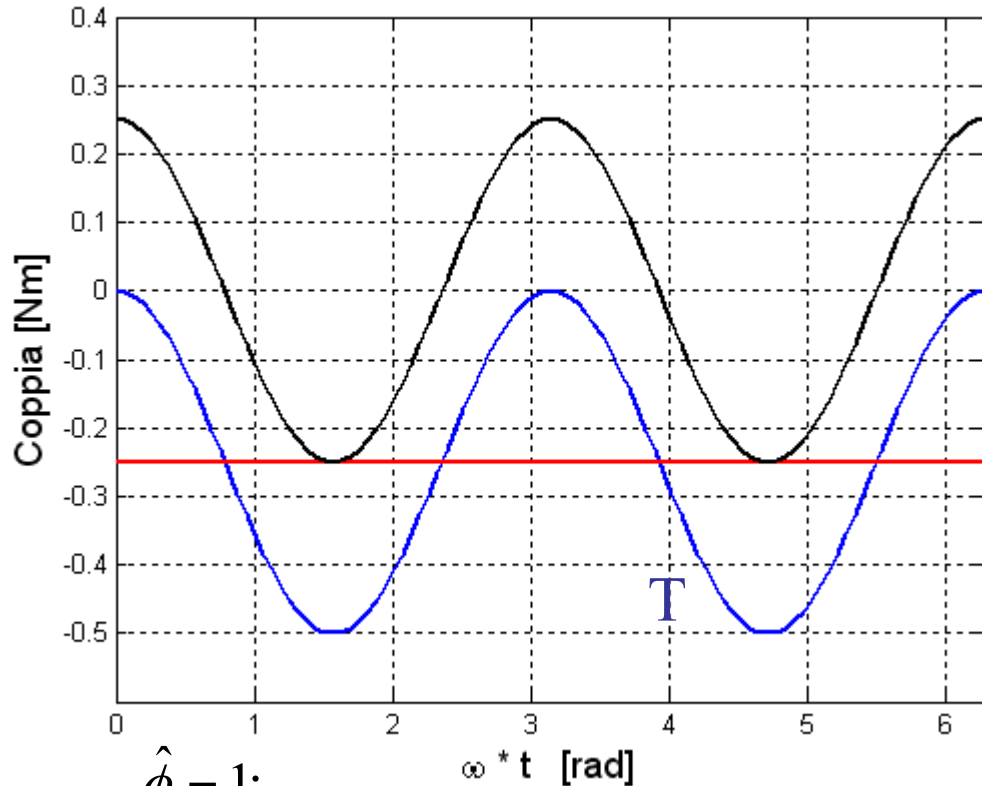
Il sistema tenderà ad assumere una configurazione di equilibrio stabile per l'angolo β per il quale la coppia di carico è perfettamente equilibrata dalla coppia sviluppata dal sistema .

Ipotesi:

comportamento lineare del sistema magnetico

Tensione di alimentazione sinusoidale

Coppia di carico applicata T_L costante



$$\hat{\phi} = 1;$$

$$\beta = \cos t$$

$$v_{ts} = \sqrt{2}V \cos \omega t$$

$$v_{ts} = -e = N_s \frac{d\phi}{dt}$$

$$\phi = -\frac{\sqrt{2}V}{N_s \omega} \sin \omega t = -\hat{\phi} \sin \omega t$$

$$T = -\frac{1}{2} \phi^2 \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta} = -\frac{1}{4} \hat{\phi}^2 [1 - \cos 2\omega t] \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta}$$

$$T = \bar{T} + \tilde{T}$$

$$\tilde{T}(t, \beta) = \frac{1}{4} \hat{\phi}^2 \cos 2\omega t \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta}$$

$$\bar{T}(\beta) = -\frac{1}{4} \hat{\phi}^2 \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta}$$

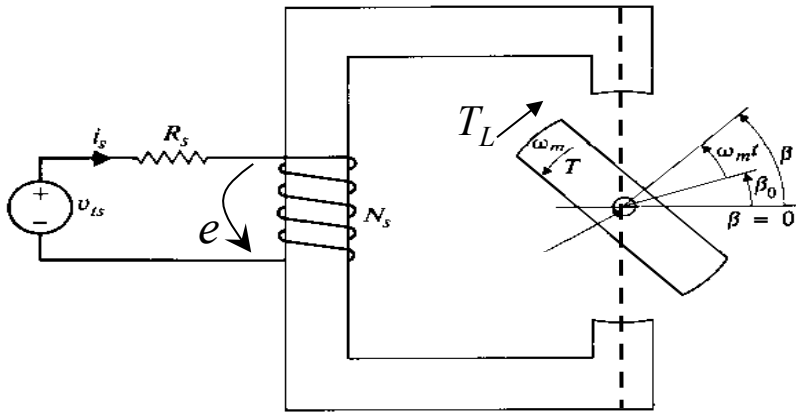
$$T_{media} = -\frac{1}{4} \hat{\phi}^2 \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta} = T_L$$

Ipotesi:

comportamento lineare del sistema magnetico

Tensione di alimentazione sinusoidale

Rotore in moto ad una velocità costante ω_m



$$\omega_m = \frac{d\beta}{dt} \quad \beta = \omega_m t + \beta_0$$

$$e_s = -N_s \frac{d\phi}{dt} \cong -v_{ts} \quad v_{ts} = \sqrt{2}V \cos \omega_s t$$

$$\phi = -\hat{\phi} \sin \omega_s t$$

$$T = -\frac{1}{2} \phi^2 \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta} = -\frac{1}{4} \hat{\phi}^2 [1 - \cos 2\omega_s t] \frac{d\mathfrak{R}}{d\beta}$$

$$T = -\frac{1}{2} \hat{\phi}^2 [1 - \cos 2\omega_s t] \mathfrak{R}_b \sin 2\beta$$

$$T = -\frac{1}{2} \hat{\phi}^2 [1 - \cos 2\omega_s t] \mathfrak{R}_b \sin 2(\omega_m t + \beta_0)$$

Applicando Werner

$$T = -\frac{1}{2} \hat{\phi}^2 \mathfrak{R}_b \left[\sin 2(\omega_m t + \beta_0) - \frac{1}{2} \sin 2(\omega_m t + \omega_s t + \beta_0) - \frac{1}{2} \sin 2(\omega_s t - \omega_m t - \beta_0) \right]$$

In questa situazione la coppia è mediamente diversa da zero solo se

$$\omega_m = \omega_s$$

$$T = -\frac{1}{2} \hat{\phi}^2 \Re_b \left[\sin 2(\omega_s t + \beta_0) - \frac{1}{2} \sin 2(2\omega_s t + \beta_0) + \frac{1}{2} \sin 2\beta_0 \right]$$

$$T_{media} = -\frac{1}{4} \hat{\phi}^2 \Re_b \sin 2\beta_0$$

La macchina fornisce una coppia mediamente diversa da zero solo quando sono verificate le condizioni di sincronismo tra alimentazione e sistema meccanico. In particolare la macchina converte energia elettrica in energia meccanica quando $T_{media} > 0$, mentre eroga potenza elettrica quando $T_{media} < 0$.

Valutazione della corrente

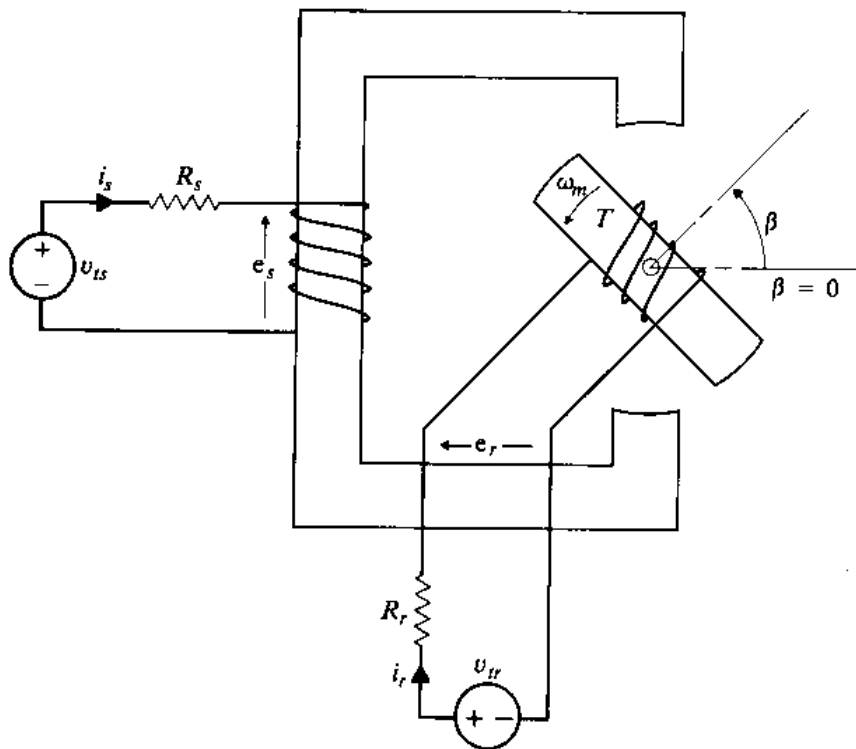
La corrente può essere determinata tramite la legge di Ohm magnetica

$$fmm = \mathfrak{R} \phi \Rightarrow i = \frac{\mathfrak{R}}{N_s} \phi = -\frac{\hat{\phi}}{N_s} \sin \omega_s t [\mathfrak{R}_a - \mathfrak{R}_b \cos 2\beta]$$

$$i = -\frac{\hat{\phi}}{N_s} \sin \omega_s t [\mathfrak{R}_a - \mathfrak{R}_b \cos 2(\omega_m t + \beta_0)]$$

$$i = -\frac{\hat{\phi} \mathfrak{R}_a}{N_s} \sin \omega_s t + \frac{\hat{\phi} \mathfrak{R}_b}{2N_s} \sin(\omega_s t + 2\beta_0) + \frac{\hat{\phi} \mathfrak{R}_b}{2N_s} \sin(3\omega_s t + 2\beta_0)$$

La corrente circolante nella macchina contiene una terza armonica. Questa non è una condizione desiderabile nelle macchine elettriche generatrici, per tal ragione questo tipo di macchina viene utilizzato solo per applicazioni da motore



$$dW_e = dW_m + dW_M$$

$$dW_e = -(e_s i_s dt + e_r i_r dt)$$

Valutazione dell' energia magnetica

$$dW_m = 0$$

$$dW_e = dW_M$$

$$dW_e = -e_s i_s dt - e_r i_r dt = dW_M$$

Ipotizziamo che la magnetizzazione della macchina avvenga in due fasi

Prima fase $i_r = 0$ i_s da zero a i_s

Seconda fase $i_s = i_s$ i_r da zero a i_r

$$\lambda_s = L_{ss}i_s + L_{sr}i_r \quad e_s = -\frac{d\lambda_s}{dt}$$

$$\lambda_r = L_{rs}i_s + L_{rr}i_r \quad e_r = -\frac{d\lambda_r}{dt}$$

$$dW_{e1} = -e_s i_s dt = L_{ss} i_s di_s$$

$$W_{e1} = \int_0^{i_s} L_{ss} i_s di_s = \frac{1}{2} L_{ss} i_s^2$$

$$e_s = -\frac{d(L_{ss}i_s + L_{sr}i_r)}{dt}; \quad e_r = \frac{d(L_{rs}i_s + L_{rr}i_r)}{dt}$$

$$dW_{e2} = -e_s i_s dt - e_r i_r dt = L_{sr} i_s di_r + L_{rr} i_r di_r$$

$$W_{e2} = \int_0^{i_r} L_{sr} i_s di_r + L_{rr} i_r di_r = L_{sr} i_s i_r + \frac{1}{2} L_{rr} i_r^2$$

$$W_M = \frac{1}{2} L_{ss} i_s^2 + L_{sr} i_s i_r + \frac{1}{2} L_{rr} i_r^2$$

Potenza elettrica istantanea assorbita

$$v_{ts} = R_s i_s + \frac{d\lambda_s}{dt} = R_s i_s + \frac{d(L_{ss}i_s + L_{sr}i_r)}{dt}$$

$$v_{tr} = R_r i_r + \frac{d\lambda_r}{dt} = R_r i_r + \frac{d(L_{rs}i_s + L_{rr}i_r)}{dt}$$

$$p_{es} = i_s \frac{d(L_{ss}i_s + L_{sr}i_r)}{dt}$$

$$p_{er} = i_r \frac{d(L_{rs}i_s + L_{rr}i_r)}{dt}$$

Potenza magnetica istantanea

$$p_M = \frac{dW_M}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} L_{ss} i_s^2 + L_{sr} i_s i_r + \frac{1}{2} L_{rr} i_r^2 \right)$$

Potenza meccanica istantanea

$$dW_e = dW_m + dW_M$$

$$p_e = p_m + p_M$$

$$p_m = \frac{i_s^2}{2} \frac{dL_{ss}}{dt} + i_s i_r \frac{dL_{sr}}{dt} + \frac{i_r^2}{2} \frac{dL_{rr}}{dt}$$

$$p_m = T\omega_m = T \frac{d\beta}{dt} \Rightarrow T = p_m \frac{dt}{d\beta}$$

$$T = \frac{i_s^2}{2} \frac{dL_{ss}}{d\beta} + i_s i_r \frac{dL_{sr}}{d\beta} + \frac{i_r^2}{2} \frac{dL_{rr}}{d\beta}$$

Coppia di riluttanza

