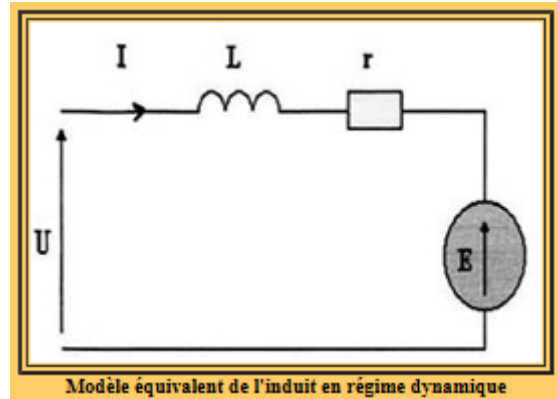


# MODELISATION MOTEUR A COURANT CONTINU

On cherche à établir un modèle dynamique (fonction de transfert) de la machine à courant continu à excitation indépendante



## 1) Equations Electromécanique du moteur à courant continu en régime dynamique

On a donc deux relations de proportionalité entre la f.ém E et la vitesse du rotor

$$\Rightarrow E = K \times \Omega$$

Et un moment du couple électromagnétique directement proportionnel au courant d'induit

$$\Rightarrow T_{em} = K \times I$$

### a) Equations électriques :

La tension d'induit (en convention récepteur)  $U(t) = R \cdot i(t) + L \frac{di}{dt}(t) + e(t)$

### b) Equation mécaniques :

Le principe fondamental de la dynamique (PFD) nous permet d'écrire

$$J \frac{d\Omega}{dt} = T_u - T_r \text{ avec } T_u = T_{em} - T_p$$

on suppose que le moment du couple de perte est de la forme :  $T_p = f \cdot \Omega$  (5)

f: coefficient de frottement visqueux

$$J \frac{d\Omega}{dt} = T_{em} - f\Omega - T_r$$

## 2) Equations électromécaniques dans le domaine de Laplace

- La transformée de Laplace de l'équation  $U(t) = R.i(t) + L \frac{di}{dt}(t) + e(t)$

est :

$$U(p) = RI(p) + LIp(p) + K\Omega$$

- La transformée de Laplace de l'équation  $E = K \times \Omega$

est :

$$E = K \times \Omega(p)$$

- La transformée de Laplace de l'équation  $J \frac{d\Omega}{dt} = Tem - f\Omega - Tr$

est :

$$J\Omega p(p) = KI - f\Omega(p) - Tr$$

Soit :

$$\Omega(p) = \frac{KI - Tr}{Jp + f}$$

## 3) Fonction de transfert du moteur

on suppose que le moment du couple de pertes ( qui est vu comme une perturbation) est négligeable devant le moment du couple électromagnétique ce qui donne :

$$\Omega(p) = \frac{KI}{Jp + f}$$

Le courant I est donc :

$$I = \frac{(Jp + f)\Omega(p)}{K}$$

et en remplaçant cette nouvelle expression de  $I(p)$  dans l'équation

$$U(p) = R.I(p) + LIp(p) + K\Omega$$

on obtient :

$$U(p) = R \cdot \frac{(Jp + f)\Omega(p)}{K} + L \frac{(Jp + f)\Omega(p)}{K} p(p) + K\Omega$$

$$U = \frac{RJ\Omega p + Rf\Omega + LJ\Omega p^2 + Lf\Omega p + K^2\Omega}{K}$$

$$\frac{U}{\Omega} = \frac{LJp^2 + (RJ + Lf)p + Rf + K^2}{K}$$

on peut maintenant exprimer la fonction de transfert en boucle fermée la vitesse de sortie par rapport à la tension d'entrée :

$$T = \frac{\Omega}{U} = \frac{K}{LJp^2 + (RJ + f)p + f + K^2}$$

On peut écrire aussi sous la forme canonique d'une fonction de transfert de second ordre :

$$T = \frac{Ko}{\tau \cdot \tau ep^2 + (\tau + \alpha \tau e)p + 1}$$

Avec :  $\tau e = \frac{L}{R}$  et  $\tau = \frac{RJ}{K^2 + Rf}$   $Ko = \frac{K}{K^2 + Rf}$  et  $\alpha = \frac{Rf}{K^2 + Rf}$  on peut négliger  $\alpha$  car  $KI \gg f\Omega$

Idem pour E :

$$E = K\Omega \gg RI$$

on aura une nouvelle écriture de la fonction de transfert :

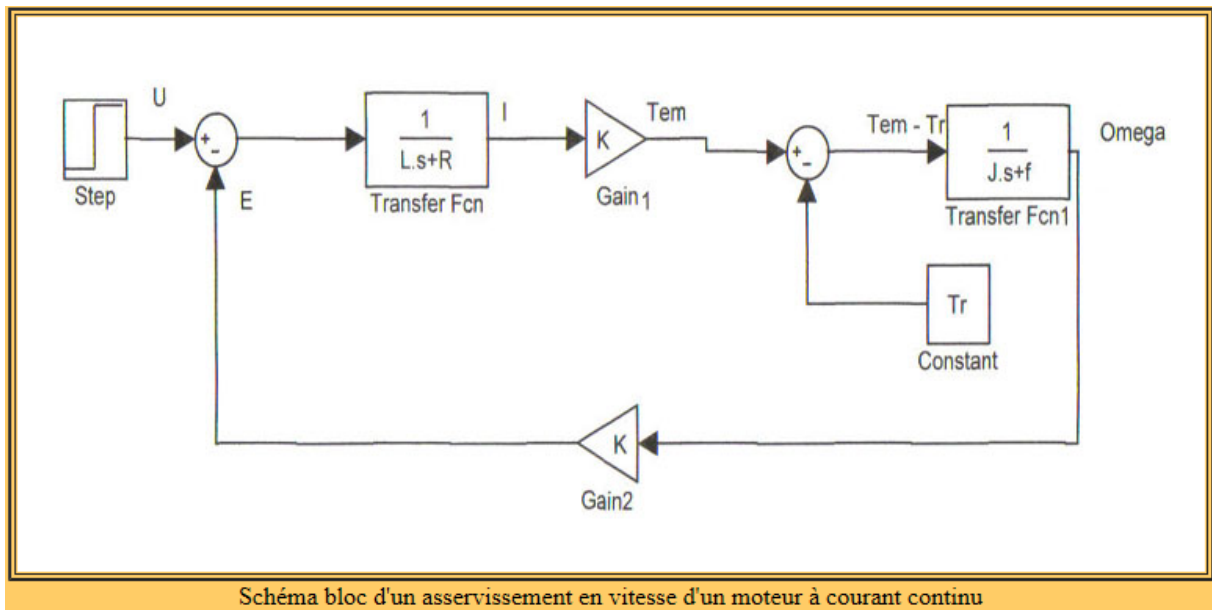
$$T = \frac{Ko}{\tau \cdot \tau ep^2 + \tau p + 1}$$

et si l'on a  $\tau e \ll \tau$ , c'est souvent le cas: la constante de temps électrique est négligeable devant la constante de temps électromécanique, on peut alors réécrire une nouvelle fois la fonction de transfert en factorisant son dénominateur: ( $\tau + \tau e \approx \tau$  on rajoute une quantité négligeable ( $\tau e$ ) à  $\tau$ )

$$T = \frac{Ko}{\tau \cdot \tau ep^2 + (\tau + \tau e)p + 1}$$

et on factorise à nouveau :

$$T = \frac{Ko}{(1 + \tau ep)(1 + \tau p)}$$



Explications :

$$U(p) = RI(p) + LIp(p) + E$$

$$I = \frac{U - E}{Lp + R}$$

$$Tem = KI \text{ (gain 1)}$$

$$J \frac{d\Omega}{dt} = Tu - Tr \text{ avec } Tu = Tem - Tp$$

$$J \frac{d\Omega}{dt} = Tem - Tp - Tr = Tem - f\Omega - Tr$$

$$J\Omega p = Tem - f\Omega - Tr \Rightarrow Tem - Tr = \Omega(Jp + f)$$

$$\Omega = \frac{Tem - Tr}{Jp + f}$$

$$E = K\Omega$$