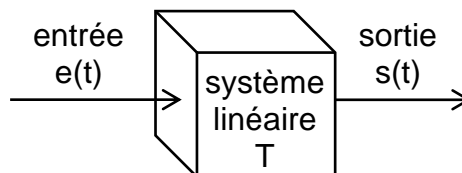


1. qu'appelle-t-on « systèmes linéaires » ?



1.1. les différents systèmes

Le tableau ci-dessous permet de citer les différents systèmes et de faire des analogies entre les grandeurs qui régissent ces systèmes.

| systèmes | efforts (unités) | flux (unités) | paramètres (unités) | | |
|---------------------------|------------------|-----------------|---------------------|---------------------------------|---------------------------------|
| | | | | | |
| électriques | $u(V)$ | $i(A)$ | $R(\Omega)$ | $L(H)$ | $C(F)$ |
| mécaniques en translation | $F(N)$ | $v(m/s)$ | f le frottement | $m(kg)$ | k la raideur (N/m) |
| mécaniques en rotation | $C(Nm)$ | $\Omega(rad/s)$ | f | l'inertie J (kgm ²) | K la constante de torsion |
| thermiques | $\theta(K)$ | $P(W)$ | $R_{th}(K/W)$ | ... | C la capacité calorifique (J/K) |
| hydrauliques | débit $Q(m^3/s)$ | pression(Pa) | ... | ... | ... |
| chimiques | ... | ... | ... | ... | ... |
| optiques | ... | ... | ... | ... | ... |

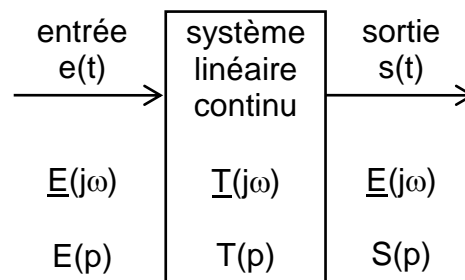
1.2. Représentation d'un système linéaire

→ par un schéma bloc

En régime sinusoïdal on utilise les nombres complexes avec $j\omega$ comme variable.

où $\underline{I}(j\omega)$ est la transmittance complexe du système :

$$\underline{I}(j\omega) = \frac{\underline{S}(j\omega)}{\underline{E}(j\omega)}$$



son module $|\underline{I}(j\omega)|$ permet de calculer $S = |\underline{S}(j\omega)| = E \cdot |\underline{I}(j\omega)|$

et son argument $\arg(\underline{I}(j\omega))$ de la transmittance nous donne $\varphi_s = \varphi_e + \arg(\underline{I}(j\omega))$.

En régime transitoire on utilise la transformée de Laplace où $j\omega$ est remplacé par la variable symbolique p

où $T(p)$ est la transmittance symbolique du système :

$$T(p) = \frac{S(p)}{E(p)}$$

$T(p)$ est un rapport de deux polynômes en p .

on aura remplacé $j\omega$ par p !

→ par une équation différentielle

Pour un système linéaire, la relation liant l'entrée à la sortie est **une équation différentielle** :

$$s(t) = Ke(t) + K_1 \frac{de(t)}{dt} + K_2 \frac{d^2e(t)}{dt^2} + K_3 \frac{d^3e(t)}{dt^3} + \dots + L_1 \frac{ds(t)}{dt} + L_2 \frac{d^2s(t)}{dt^2} + L_3 \frac{d^3s(t)}{dt^3} + \dots \quad (1)$$

La **résolution** d'une telle équation différentielle est très compliquée.

$s(t)$ est appelé **la réponse** du système linéaire T pour une entrée $e(t)$ donnée.

1.3. intérêt de l'étude des systèmes passe-bas :

La plupart des systèmes rencontrés ont **une fréquence de coupure haute**

- due aux limites des composants (transistors, amplificateurs opérationnels, ...)
- due à l'inertie des systèmes mécaniques, électromécaniques, pneumatiques, thermiques,

T(p) tend donc vers 0 lorsque la fréquence tend vers l'infini, donc lorsque $p = j\omega$ tend vers l'infini.

Ce qui se traduit, puisque la transmittance est le rapport de deux polynômes en p par :

le degré du dénominateur est plus grand que le degré du numérateur

par exemple, les systèmes seront définis par : $T(p) = \frac{3}{1 + 12p}$ ou $\frac{5}{(p+3)(p+12)}$ ou $\frac{120(p+34)}{p^2+7p+22}$

2. Les systèmes du premier ordre ou systèmes à constante de temps τ

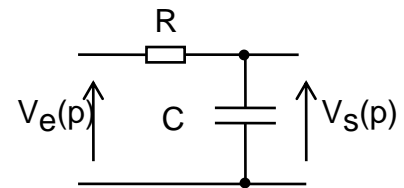
2.1. L'équation différentielle d'un système physique du **premier ordre** est $\tau \frac{ds(t)}{dt} + s(t) = Ke(t)$
d'où la **forme canonique de la fonction de transfert T(p)** :

$$T(p) = \frac{K}{1 + \tau p} \quad \text{où } \tau \text{ est la constante de temps du système}$$

K est l'amplification statique ou gain statique

En régime harmonique nous avons $\underline{T}(j\omega) = \frac{K}{1 + j \frac{\omega}{\omega_0}}$

où ω_0 était la pulsation de coupure du système, et $K = 1$.



Pour un filtre RC, $\omega_0 = \frac{1}{RC} = \frac{1}{\tau}$ et on retrouve la constante de temps bien connue $\tau = \frac{1}{\omega_0} = RC$.

Exemples de systèmes du premier ordre :

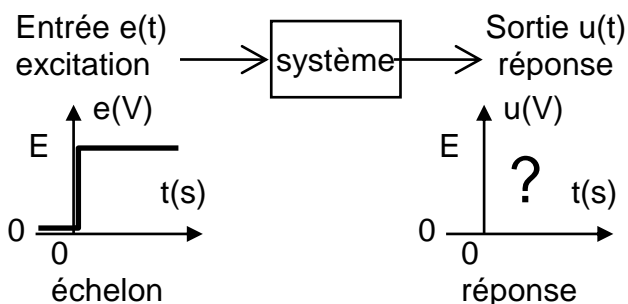
le moteur à courant continu $\frac{\Omega(p)}{U(p)} = \frac{K}{1 + \tau p}$, le thermomètre $\frac{H(p)}{\Theta(p)} = \frac{K}{1 + \tau p}$, ...

Conclusions :

1. la constante de temps nous renseigne sur la **rapidité** d'un système.
2. l'amplification statique nous renseigne sur le régime permanent $s(+\infty) = Ke(+\infty)$
3. un système du premier ordre est **toujours stable**.

2.2. La réponse d'un premier ordre à un échelon E

La tension variable $e(t)$ est un **échelon** de valeur E.



$$\text{on a } \begin{cases} e(t) = 0 \text{ pour } t < 0 \\ e(t) = E \text{ pour } t \geq 0 \end{cases},$$

et si $E = 1$ on dira que $u(t)$ est la **réponse indicielle** du circuit RC.

La réponse d'un système du premier ordre à un échelon E est **exponentielle**

... comme la charge ou la décharge exponentielle d'un condensateur à travers une résistance

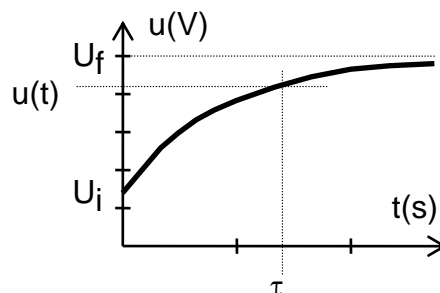
La solution générale $u(t)$:

$$u(t) = U_f + (U_i - U_f) e^{-\frac{t}{\tau}}$$

U_i est la valeur initiale de u

U_f est la valeur finale vers laquelle tend la charge
e est l'opérateur exponentiel ($e = 2,718281828\dots$)

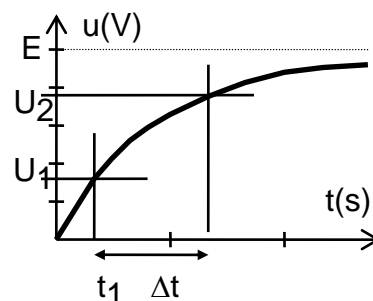
τ est la constante de temps



2.3. La durée de charge $\Delta t = t_2 - t_1$ pour aller d'un niveau de tension U_1 à un niveau de tension U_2

$$\Delta t = t_2 - t_1 = \tau \ln \left(\frac{U_f - U_1}{U_f - U_2} \right)$$

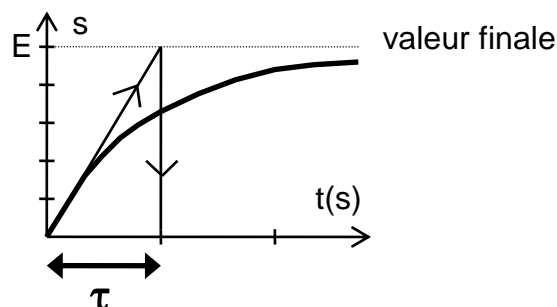
Application numérique : $C = 1 \mu\text{F}$ se charge sous 12 V à travers $R = 10 \text{ k}\Omega$ de 4 V à 8 V
- en combien de temps ?



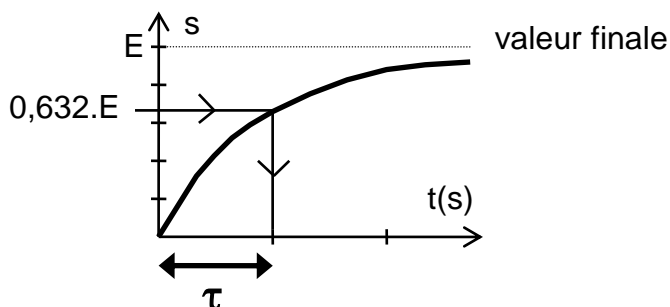
2.4. τ la constante de temps se mesure

-soit par la **méthode de la tangente à l'origine**

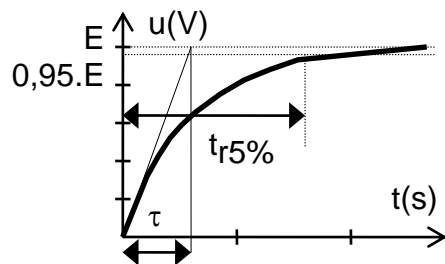
τ est mesuré lorsque la courbe atteint 63,2 % de la valeur finale E



-soit par la **méthode des 63,2 %**



2.5. Le temps de réponse à 5 % :



$t_{r5\%}$: le temps que met un système du premier ordre pour passer de l'état initial ($u = 0$) à 95 % de l'état final : 95% E.

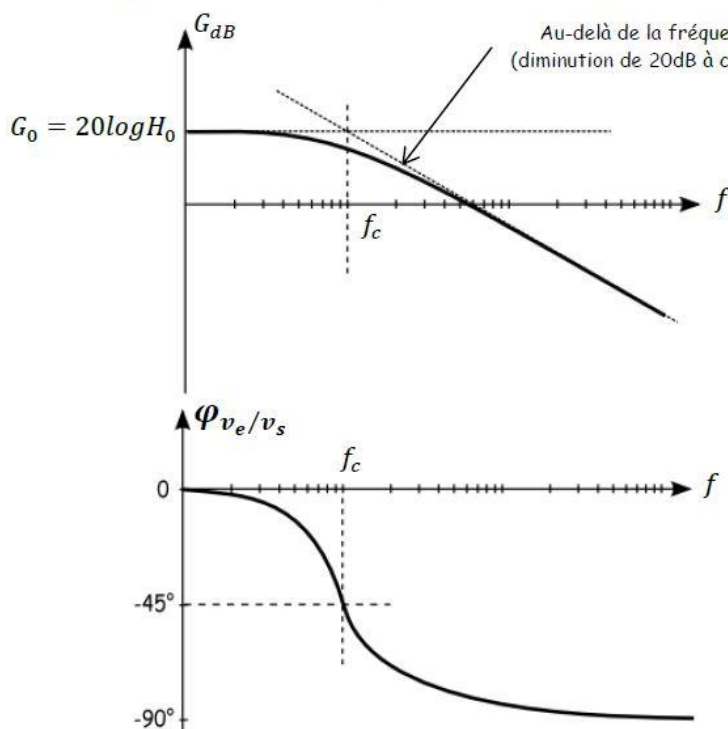
$$t_{r5\%} = \tau \ln \left(\frac{U_f - 0}{U_f - 0,95U_f} \right) = \tau \ln 20.$$

retenons que $t_{r5\%} = 3 \tau$.

Le temps de réponse à 5% d'un système du premier ordre est de $t_{r5\%} = 3 \tau$

2.6. Réponse en fréquence d'un premier ordre

Pour un système du 1^{er} ordre, on obtient le diagramme du type :



Au-delà de la fréquence de coupure, la pente est de -20dB/décade
(diminution de 20dB à chaque fois que la fréquence est multipliée par 10)

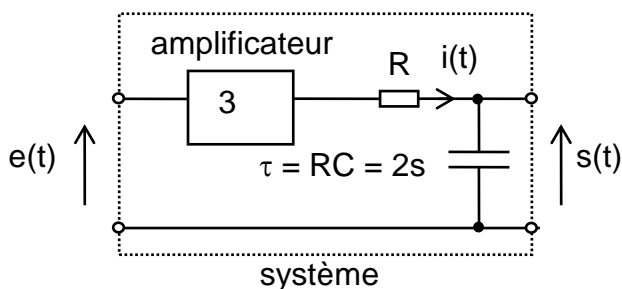
f_c est la fréquence de coupure à -3dB :

$$f = f_c \text{ pour } G_{dB} = G_0 - 3dB$$

Pour un système du 1^{er} ordre :

$$\varphi_{v_e/v_s} = -45^\circ \text{ pour } f = f_c$$

2.7. exemple de système du premier ordre en électricité



$$3e = Ri + s$$

d'où, comme $i = C \frac{ds}{dt}$, l'équation différentielle

$$\text{est } 3e = RC \frac{ds}{dt} + s$$

et sa transformée de Laplace donne

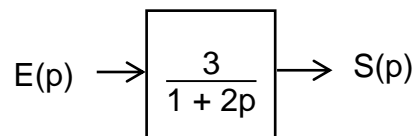
$$3E(p) = RC pS(p) + S(p)$$

qui devient $3E(p) = (RC p + 1) S(p)$ puis $3E(p) = (2p + 1) S(p)$

ce qui donne la fonction de transfert ou transmittance symbolique

$$T(p) = \frac{S(p)}{E(p)} = \frac{3}{1 + 2p}$$

et ce système peut être représenté par le schéma-bloc suivant



Quelle est la **constante de temps** de ce système électrique ?

Quel est l'**amplification statique** de ce système ?

Que vaut alors **S(p)** en fonction de E(p) et $\frac{3}{1 + 2p}$?

En régime statique continu $p = j\omega = 0$ et $e = 5 \text{ V}$, que vaut s ?

2.8. exemple de système thermique : un moteur électrique dont les pertes valent P en watts.

Il dissipe $P \cdot dt$, chaleur produite par effet Joule pendant un temps très court dt .

Appelons $\theta = T_A - T_B$ l'écart de température ; T_A étant la température du moteur et T_B étant la température ambiante.

Lorsque cet écart varie de $d\theta$,

la chaleur du moteur varie de $dQ = C_{th} \cdot d\theta = m \cdot c_m \cdot d\theta$,

et la chaleur dissipée (perdue) est $\frac{\theta}{R_{th}} \cdot dt$.

On en déduit que $P \cdot dt = m \cdot c_m \cdot d\theta + \frac{\theta}{R_{th}} \cdot dt$ puis $P = m \cdot c_m \cdot \frac{d\theta}{dt} + \frac{\theta}{R_{th}}$

on obtient l'**équation différentielle** suivante :

$$P \cdot R_{th} = R_{th} \cdot m \cdot c_m \cdot \frac{d\theta}{dt} + \theta$$

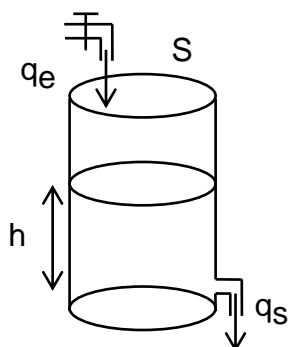
devient par la transformée de Laplace : $P(p) \cdot R_{th} = R_{th} \cdot m \cdot c_m \cdot p \Theta(p) + \Theta(p)$

d'où $T(p) = \frac{\Theta(p)}{P(p)} = \frac{R_{th}}{1 + R_{th} \cdot m \cdot c_m p}$ $T(p) = \frac{K}{1 + \tau p}$ c'est un premier ordre

→ la solution est exponentielle $\theta(t) = \theta_f + (\theta_i - \theta_f) \exp -\frac{t}{\tau}$

où $\theta_i = T_B$ et $\theta_f = P \cdot R_{th}$ et τ est la constante de temps qui vaut $\tau = R_{th} \cdot m \cdot c_m$.

2.9. exemple en hydraulique : le réservoir qui se vide



Un réservoir de section S [m^2] est rempli à partir de l'instant $t = 0$ s par un robinet dont le débit est $q_e(t)$.

Le réservoir **se vide avec un débit q_s proportionnel à la hauteur h** du liquide : $q_s = \beta \cdot h(t)$.

Remarque :

c'est une vidange particulière car d'après le théorème de Bernoulli $q_s = k \sqrt{h(t)}$

Le volume v de liquide varie donc pendant une durée dt d'une valeur $v_e = q_e \cdot dt$.

Pendant ce temps le volume diminue de $v_s = q_s \cdot dt$.

Le volume du réservoir varie donc de $dv = q_e \cdot dt - q_s \cdot dt = (q_e - q_s) \cdot dt$.

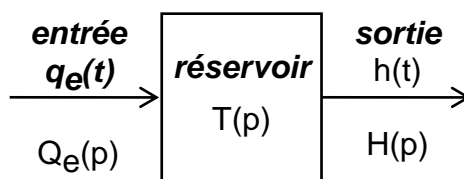
Comme $dv = S \cdot dh(t)$ et $q_s = \beta \cdot h(t)$, il vient $S \cdot dh(t) = (q_e - \beta \cdot h(t)) \cdot dt$.

On arrive après transformation à l'équation différentielle liant la hauteur $h(t)$ au débit $q_e(t)$: $\frac{S}{\beta} \frac{dh(t)}{dt} + h(t) = \frac{q_e(t)}{\beta}$.

La transformation de Laplace donne $\frac{S}{\beta} p H(p) + H(p) = \frac{Q_e(p)}{\beta}$.

La fonction de transfert du réservoir est alors

$$T(p) = \frac{H(p)}{Q_e(p)} = \frac{\frac{1}{\beta}}{1 + \frac{S}{\beta} \cdot p}$$



C'est un système du premier ordre dont on reconnaît

- la transmittance statique $T_0 = \frac{1}{\beta}$ et la constante de temps $\tau = \frac{S}{\beta}$.

Application numérique :

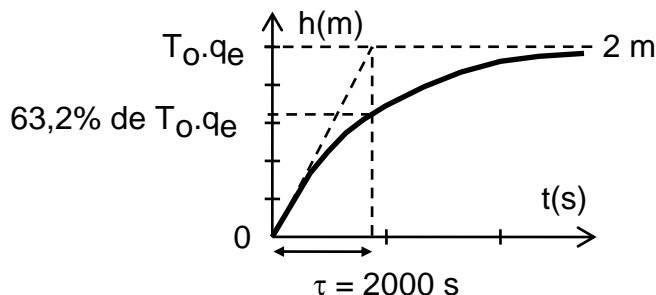
Le réservoir a une section de $S = 1 \text{ m}^2$ (rayon de 1,13 m).

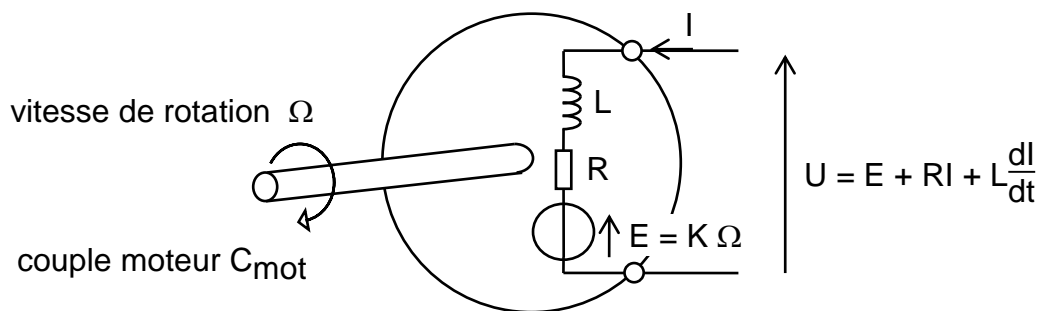
Il se remplit avec un débit de 1 litre par seconde donc $q_e = 10^{-3} \text{ m}^3\text{s}^{-1}$.

Le coefficient $\beta = \frac{q_e}{h} = 0,5 \times 10^{-3} \text{ m}^2\text{s}^{-1}$.

On calcule $T_0 = 2000 \text{ m}^{-2}\text{s}$ et $\tau = 2000 \text{ s}$ (soit 33 min et 20 s).

Puis $T(p) = \frac{2000}{1 + 2000 \cdot p} \rightarrow$

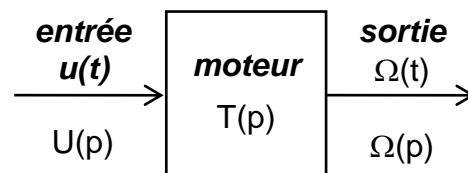


2.10. exemple d'un système du 1° ordre en mécanique en rotation : le moteur électrique

U est la tension d'alimentation, I est le courant de l'induit,
 E est la fém, K la constante du moteur, R la résistance d'induit, L l'inductance

Transmittance de Laplace d'un moteur

La transmittance symbolique sera le rapport de la transformée de Laplace $\Omega(p)$ de la grandeur de sortie $\Omega(t)$, fréquence de rotation, sur la transformée de Laplace $U(p)$ de la grandeur d'entrée $u(t)$ qui, de façon générale est la tension d'alimentation : $T(p) = \frac{\text{sortie}}{\text{entrée}} = \frac{\Omega(p)}{U(p)}$.



Dans le domaine temporel, on rappelle les 4 équations qui régissent le moteur à flux constant.

$$\left\{ \begin{array}{l} (1) \text{ l'équation fondamentale de la dynamique de la partie tournante : } J \frac{d\Omega}{dt} + f \Omega = C_{\text{mot}} \\ (2) \text{ le couple moteur : } C_{\text{mot}} = K I \\ (3) \text{ loi d'ohm du moteur : } U = E + R I + L \frac{dI}{dt} \\ (4) \text{ la force électromotrice ou fém : } E = K \Omega \end{array} \right.$$

$$\text{en éliminant } C_{\text{mot}} \text{ et } E \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} J \frac{d\Omega}{dt} + f \Omega = K I \\ U = K \Omega + R I + L \frac{dI}{dt} \end{array} \right.$$

et, pour simplifier, **en négligeant l'inductance propre L de l'induit du moteur : $L = 0$** , il vient

$$\left\{ \begin{array}{l} J \frac{d\Omega}{dt} + f \Omega = K I \\ U = K \Omega + R I \end{array} \right. \text{ puis on passe au calcul opérationnel : } \left\{ \begin{array}{l} J p \Omega(p) + f \Omega(p) = K I(p) \\ U(p) = K \Omega(p) + R I(p) \end{array} \right.$$

$$\text{puis } \left\{ \begin{array}{l} J p \Omega(p) + f \Omega(p) = K I(p) \\ I(p) = \frac{U(p) - K \Omega(p)}{R} \end{array} \right.$$

et en éliminant $I(p)$ il ne reste qu'une seule relation liant $\Omega(p)$ à $U(p)$:

$$\rightarrow J p \Omega(p) + f \Omega(p) = K \left(\frac{U(p) - K \Omega(p)}{R} \right)$$

$$\Rightarrow [J p \Omega(p) + f \Omega(p)] \cdot R = K U(p) - K^2 \Omega(p) \Rightarrow R J p \Omega(p) + R f \Omega(p) + K^2 \Omega(p) = K U(p)$$

puis mettons $\Omega(p)$ en facteur

$$[(R J p + R f) + K^2] \Omega(p) = K U(p) \quad \text{puis} \quad \frac{\Omega(p)}{U(p)} = \frac{K}{(K^2 + R f) + R J p}$$

et finalement

$$\text{la transmittance du moteur s'écrit } T(p) = \frac{\Omega(p)}{U(p)} = \frac{\frac{K}{K^2 + R f}}{1 + \frac{R J}{K^2 + R f} p}$$

Le moteur est **un système du premier ordre**.

Donc la réponse indicielle est exponentielle.

Le numérateur donne l'**amplification statique** en régime permanent $T_0 = \frac{K}{K^2 + R f}$

et le dénominateur nous permet de calculer la **constante de temps** $\tau = \frac{R J}{K^2 + R f}$.

Exemple numérique :

hypothèses :

la constante du moteur vaut $K = \frac{U}{\Omega} = 0,5 \text{ V / rad / s}$ (ou N m / A),

la résistance de l'induit $R = 10 \Omega$, le coefficient de frottement visqueux $f = 0,02 \text{ N m / rad / s}$

et le moment d'inertie $J = 0,01 \text{ kg m}^2$.

solutions :

L'**amplification statique** vaut alors $\frac{K}{K^2 + R f} = 1,11 \text{ rad / s / V}$

et la **constante de temps** $\tau = \frac{R J}{K^2 + R f} = 0,22 \text{ s}$

et la fonction de transfert s'écrit $T(p) = \frac{\Omega(p)}{U(p)} = \frac{1,11}{1 + 0,22 p}$.

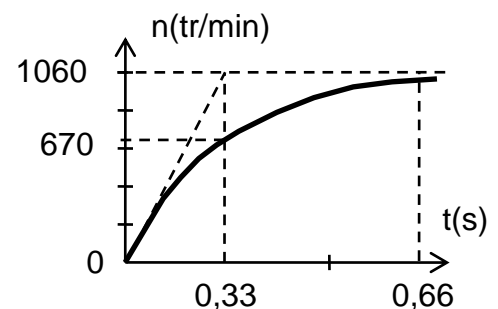
On applique un **échelon de tension de 100 V**.

La fréquence en régime permanent est donc de

$$n(\text{tr/min}) = 1,11 \times 100 \times \frac{60}{2\pi} = 1060 \text{ tr/min.}$$

Cette vitesse est atteinte avec un temps de réponse à 5%

$$\text{de } t_{r5\%} = 3\tau = 0,66 \text{ s.}$$



3. Les systèmes du second ordre

3.1. propriétés

L'équation différentielle d'un système physique du second ordre est

$\frac{d^2s(t)}{dt^2} + 2m\omega_0 \frac{ds(t)}{dt} + \omega_0^2 s(t) = K e(t)$, d'où, à conditions initiales nulles, la forme canonique :

$$T(p) = \frac{K}{1 + \frac{2m}{\omega_0} p + \frac{p^2}{\omega_0^2}}$$

où **K** est l'**amplification statique** ou **gain statique**

m est le **coefficient d'amortissement**

ω_0 est la **pulsation propre** du système

Rappelons qu'en régime harmonique $\underline{I}(j\omega) = \frac{K}{1 + 2j m \frac{\omega}{\omega_0} + (j \frac{\omega}{\omega_0})^2}$ (LP2)

$T(p)$ s'écrit aussi, si on multiplie numérateur et dénominateur par ω_0^2 , $\frac{K\omega_0^2}{p^2 + 2m\omega_0 p + \omega_0^2}$.

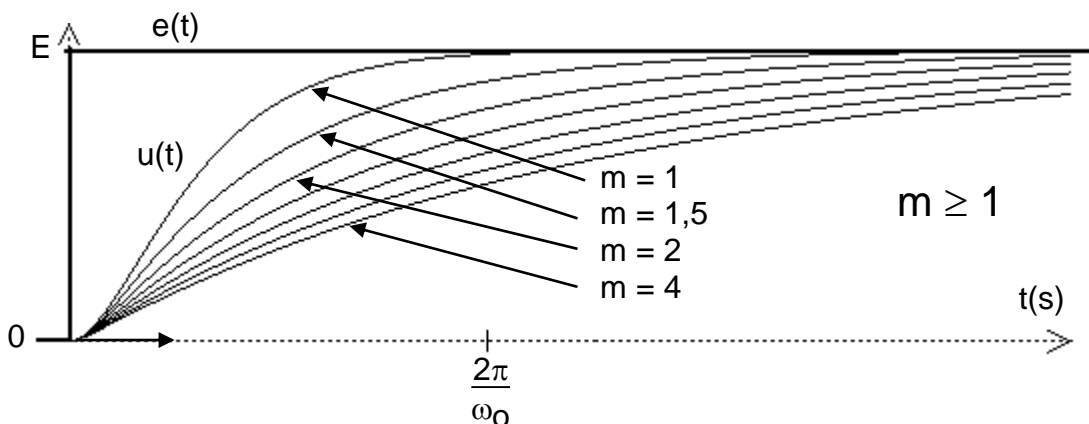
3.2 Réponses indicielles d'un système du 2° ordre

■ Si $m > 1$, la réponse est **apériodique**

il y a deux racines réelles négatives : $p_1 = \omega_0(-m + \sqrt{m^2 - 1})$ et $p_2 = \omega_0(-m - \sqrt{m^2 - 1})$,

$$\text{alors } T(p) = \frac{K\omega_0^2}{p^2 + 2m\omega_0 p + \omega_0^2} = \frac{K\omega_0^2}{(p - p_1)(p - p_2)} = \frac{K}{(1 + \tau_1 p)(1 + \tau_2 p)}$$

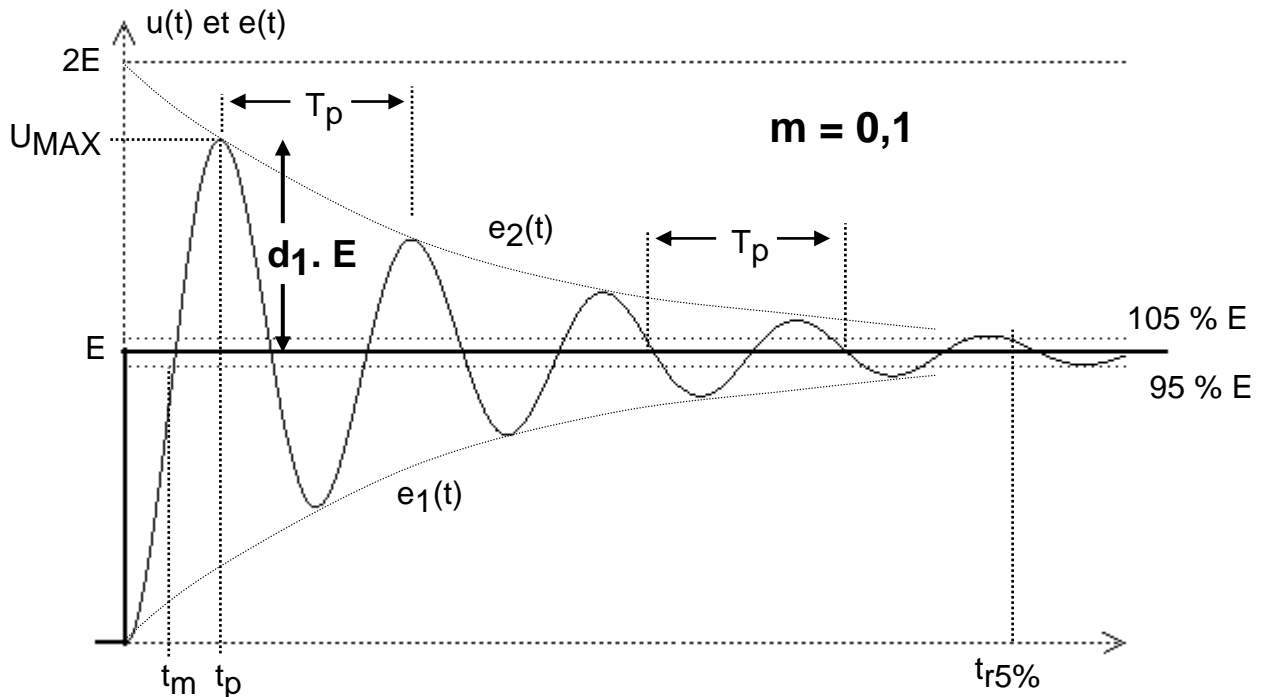
où les **constantes de temps** valent $\tau_1 = \frac{-1}{p_1}$ $\tau_2 = \frac{-1}{p_2}$..



■ si $m = 1$, c'est **régime critique**,

il y a une racine double : $p = -m\omega_0$, ce cas est proche du précédent.

et si $m < 1$, la réponse est oscillatoire et amortie,



→ T_p est la pseudo-période :

$$T_p = \frac{2\pi}{\omega_0 \sqrt{1-m^2}}$$

→ $t_{r5\%}$ est le temps de réponse à 5 % est le temps $t_{r5\%}$ au bout duquel la grandeur $u(t)$ est comprise entre $0,95 E$ et $1,05 E$.

Constater que $t_{r5\%}$ est minimal pour $m = 0,707$ → la réponse d'un système est optimale à $m = 0,707$.

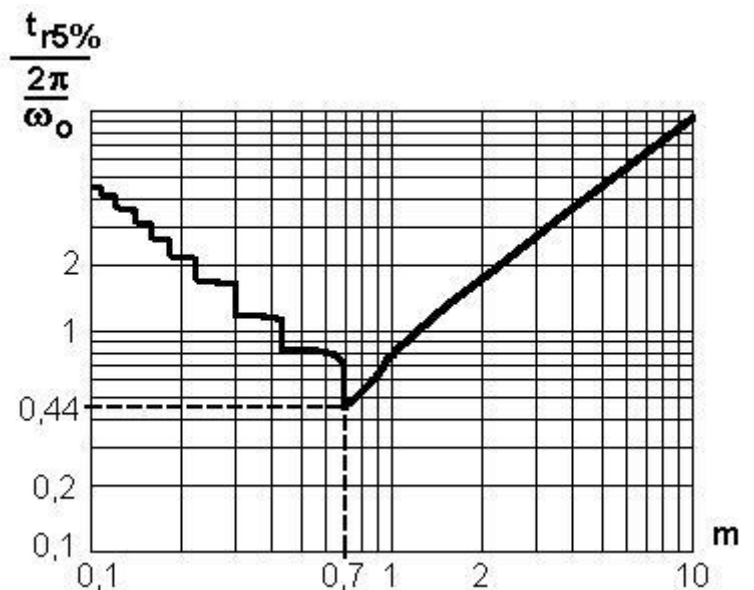
→ **le dépassement d** est défini par la relation

$$d_1 = \frac{\text{valeur du premier maximum} - \text{valeur finale}}{\text{valeur finale}} = \frac{U_{\max} - E}{E}$$

par le calcul : $d_1 = \exp\left(\frac{-\pi m}{\sqrt{1-m^2}}\right)$ le dépassement s'exprime souvent en %

Connaissant le premier dépassement d_1 , on calcule m avec la relation

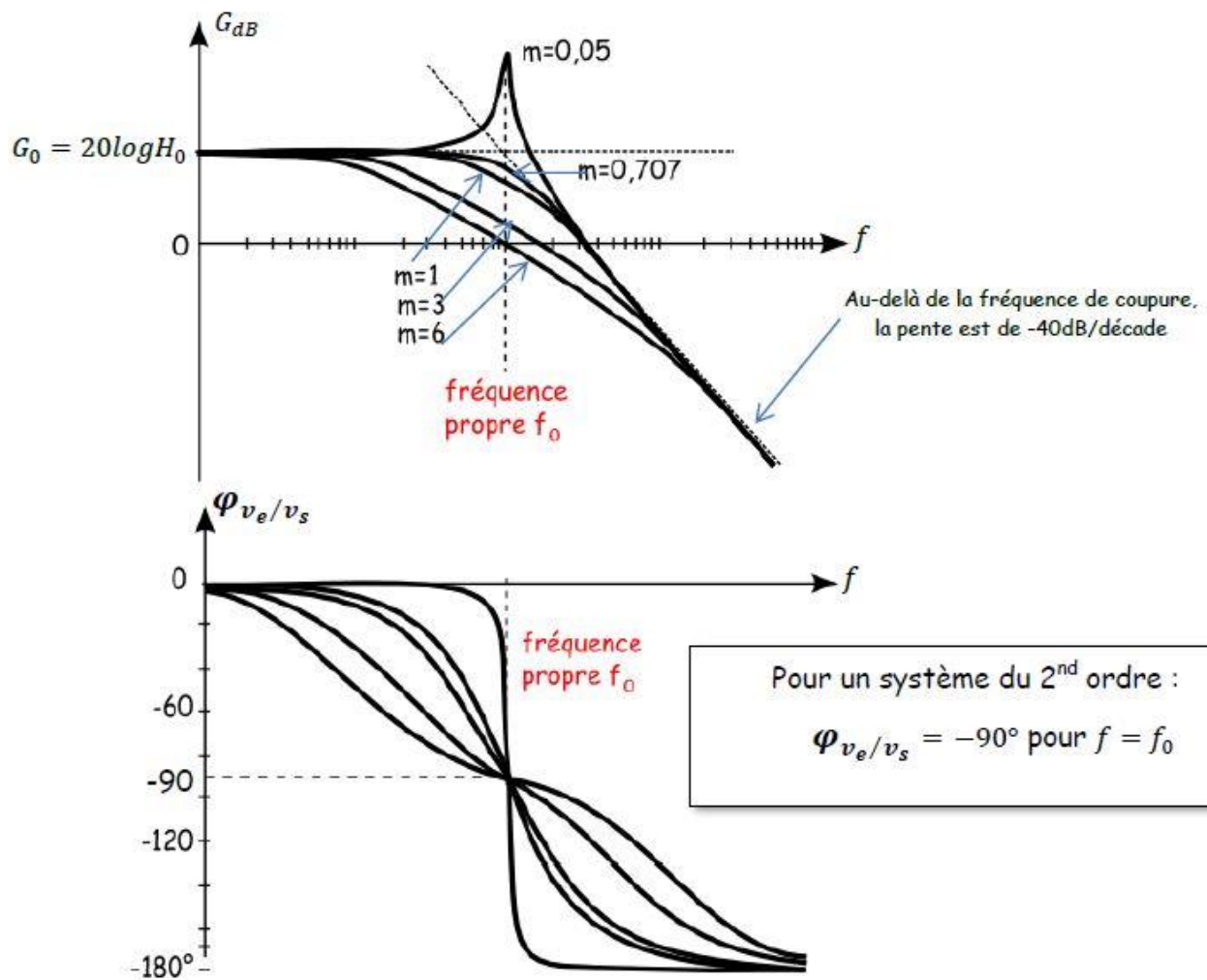
$$m = \frac{|\ln d_1|}{\sqrt{\pi^2 + (\ln d_1)^2}}$$



→ **le temps de montée t_m** (ou t_r , l'indice r venant de l'anglais "rise time") est le temps que met un système qui bascule de 0 à E, pour **passer de 10 % de E à 90 % de E**.

→ **le temps de pic**, qui est le temps mis pour atteindre le premier maximum,

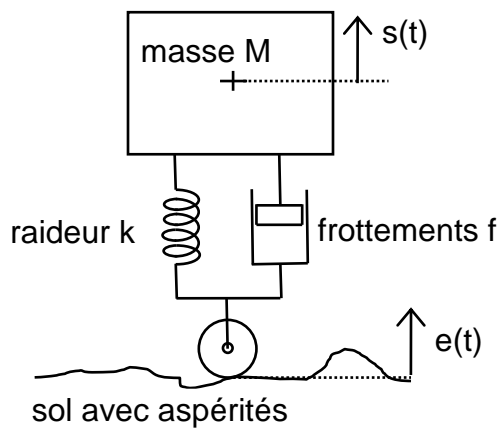
3.3. Réponse fréquentielle d'un système du 2^o ordre



3.4. un exemple d'un système mécanique en translation du deuxième ordre :

les amortisseurs (ou suspensions)

Le BOEING 787 Dreamline



masse suspendue $M = 100 \text{ t}$

la raideur $k = 5000 \text{ N/mm}$

le coefficient de frottement visqueux $f = 0,001 \text{ mNs/mm}$

$e(t)$ et $s(t)$ sont les positions en mm

le théorème fondamental de la dynamique dit que la somme des forces est nulle :

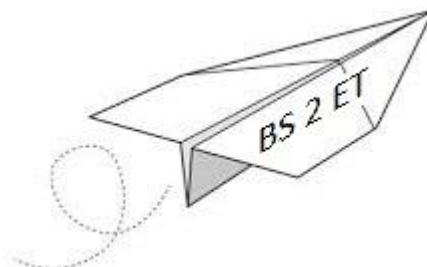
$$M \frac{d^2s(t)}{dt^2} + f \frac{ds(t)}{dt} + k s(t) = k e(t) + f \frac{de(t)}{dt}$$

qui transformée de Laplace donne : $M p^2 S(p) + f p S(p) + k S(p) = k E(p) + f p E(p)$

on met $S(p)$ et $E(p)$ en facteur : $S(p) (M p^2 + f p + k) = E(p) (k + f p)$

$$\text{d'où } T(p) = \frac{S(p)}{E(p)} = \frac{k + f p}{k + f p + M p^2} = \frac{1 + \frac{f}{k} p}{1 + \frac{f}{k} p + \frac{M}{k} p^2} = \frac{1 + 0,2 p}{1 + 0,2 p + 0,01 p^2}$$

$$T(p) = \frac{S(p)}{E(p)} = \frac{1 + 0,2 p}{1 + 0,2 p + 0,01 p^2}$$



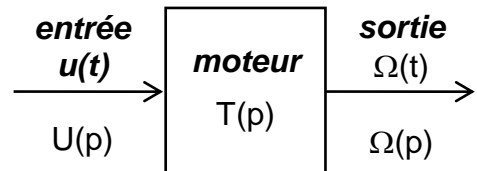
3.5. Le moteur à courant continu en régime transitoire

Quand on parle de régime transitoire pour un moteur, il s'agit soit du **démarrage**, soit de **l'accélération**, soit d'un **freinage**, soit de **l'arrêt**.

La machine à courant continu est **réversible**, elle fonctionne soit en **moteur**, alors elle transforme l'énergie électrique en énergie mécanique, soit en **génératrice**, alors elle transforme l'énergie mécanique en énergie électrique.

transmittance de Laplace d'un moteur

La transmittance symbolique sera le rapport de la transformée de Laplace $\Omega(p)$ de la grandeur de sortie $\Omega(t)$, fréquence de rotation, sur la transformée de Laplace $U(p)$ de la grandeur d'entrée $u(t)$ qui, de façon générale est la tension d'alimentation : $T(p) = \frac{\Omega(p)}{U(p)}$.



Dans le domaine temporel, on rappelle les 4 équations qui régissent le moteur à flux constant.

$$\begin{cases} J \frac{d\Omega}{dt} + f \Omega = C_{\text{mot}} \\ C_{\text{mot}} = K I \\ U = E + R I + L \frac{dI}{dt} \\ E = K \Omega \end{cases} \quad \text{en éliminant } C_{\text{mot}} \text{ et } E \Rightarrow \begin{cases} J \frac{d\Omega}{dt} + f \Omega = K I \\ U = K \Omega + R I + L \frac{dI}{dt} \end{cases}$$

Le couple résistant $C_{\text{rés}}$ est inclus dans le terme J .

On passe au calcul opérationnel : $\begin{cases} J p \Omega(p) + f \Omega(p) = K I(p) \\ U(p) = K \Omega(p) + R I(p) + L p I(p) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} J p \Omega(p) + f \Omega(p) = K I(p) \\ I(p) = \frac{U(p) - K \Omega(p)}{R + L p} \end{cases}$

\Rightarrow en éliminant $I(p)$ il ne reste qu'une seule relation liant $\Omega(p)$ à $U(p)$:

$$\Rightarrow J p \Omega(p) + f \Omega(p) = K \left(\frac{U(p) - K \Omega(p)}{R + L p} \right) \Rightarrow [J p \Omega(p) + f \Omega(p)] (R + L p) = K U(p) - K^2 \Omega(p)$$

$$\Rightarrow [J p \Omega(p) + f \Omega(p)] (R + L p) + K^2 \Omega(p) = K U(p) \text{ puis mettons } \Omega(p) \text{ en facteur}$$

$$\Rightarrow [(J p + f) (R + L p) + K^2] \Omega(p) = K U(p) \Rightarrow [(K^2 + R f) + (R J + f L) p + L J p^2] \Omega(p) = K U(p)$$

$$T(p) = \frac{\Omega(p)}{U(p)} = \frac{K}{(K^2 + R f) + (R J + f L) p + L J p^2} = \frac{\frac{K}{K^2 + R f}}{1 + \frac{R J + f L}{K^2 + R f} p + \frac{L J}{K^2 + R f} p^2}$$

la transmittance du moteur $T(p) = \frac{\Omega(p)}{U(p)} = \frac{\frac{K}{K^2 + R f}}{1 + \frac{R J + f L}{K^2 + R f} p + \frac{L J}{K^2 + R f} p^2}$.

Le moteur est un système du deuxième ordre.

On détermine d'abord la pulsation propre ω_0 et la fréquence propre $f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{K^2 + R f}{L J}}$.

Le coefficient d'amortissement est $m = \frac{R J + L f}{2 \sqrt{L J (K^2 + R f)}}$.

Exemple numérique :

hypothèses :

$K = 0,5 \text{ V / rad / s}$, $R = 10 \Omega$, $f = 0,02 \text{ N m / rad / s}$ et $J = 0,01 \text{ kg m}^2$.
L'inductance du moteur vaut maintenant $L = 300 \text{ mH}$

solutions :

amplification statique $\frac{K}{K^2 + R f} = 1,11 \text{ rad / s / V}$.

$f_0 = 2 \text{ Hz}$ et $m = 1,5$ ce qui correspond au régime apériodique amorti

d'où sa fonction de transfert

$T(p) =$

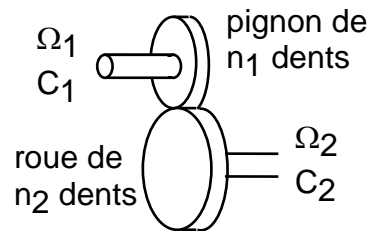
4. Le réducteur mécanique de vitesse

Les engrenages : mécanisme formé de **roues dentées**.

La plus petite des deux roues est appelée **pignon**.

Les vitesses de rotation Ω_1 et Ω_2 respectives des roues d'engrenage dépend du **nombre de dents n_1 et n_2** de chacune.

Roue et pignon tournent en sens opposé.



4.1. intérêt de réduire la vitesse

- la vitesse de l'arbre d'un moteur est souvent trop élevée,
- la charge doit se déplacer lentement et avec un fort couple.

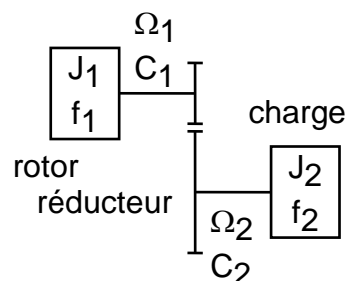
4.2. le rapport de transformation m

Le rapport de transformation m , pour un réducteur sans pertes est le quotient :

$$m = \frac{n_2}{n_1} = \frac{d_2}{d_1} = \frac{C_2}{C_1} = \frac{\Omega_1}{\Omega_2}$$

La conservation de la puissance au niveau des engrenages permet d'écrire $P_1 = P_2$ et donc $C_1 \cdot \Omega_1 = C_2 \cdot \Omega_2$.

Remarque : cette relation nous rappelle que si la vitesse est réduite, on a l'avantage d'augmenter dans la même proportion le couple.



4.3. la loi fondamentale de la dynamique

Un moteur solidaire d'un arbre et de l'engrenage moteur a un moment d'inertie J_1 , un coefficient de frottement visqueux f_1 . J_2 et f_2 sont les coefficients côté charge.

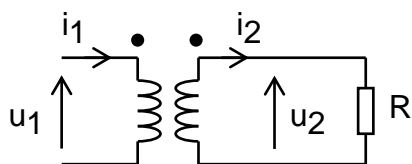
$$\begin{cases} J_1 \frac{d\Omega_1}{dt} + f_1 \Omega_1 = C_1 - C_{rés} & \text{où } C_{rés} = \frac{C_2}{m} \\ J_2 \frac{d\Omega_2}{dt} + f_2 \Omega_2 = C_2 \end{cases} \Rightarrow J_1 \frac{d\Omega_1}{dt} + f_1 \Omega_1 = C_1 - \frac{J_2}{m} \frac{d\Omega_2}{dt} - \frac{f_2}{m} \Omega_2$$

$$\Rightarrow \text{en remplaçant } \Omega_2 \text{ par } \frac{\Omega_1}{m} : \left(J_1 + \frac{J_2}{m^2} \right) \frac{d\Omega_1}{dt} + \left(f_1 + \frac{f_2}{m^2} \right) \Omega_1 = C_1.$$

Tout se passe comme si le moteur avait un moment d'inertie $J = J_1 + \frac{J_2}{m^2}$

et un coefficient de frottement $f = f_1 + \frac{f_2}{m^2}$.

Remarquons l'**analogie** du réducteur de vitesse **avec le transformateur parfait** pour les tensions et les courants quant au rapport de transformation et à l'impédance ramenée au primaire appelée R_p . D'après les bornes homologues, u_1 et u_2 sont en phase, alors,



$$m = \frac{U_2}{U_1} = \frac{I_1}{I_2} = \frac{N_2}{N_1}$$

$$\text{et } R_p = \frac{U_1}{I_1} = \frac{U_1}{U_2} \cdot \frac{U_2}{I_2} \cdot \frac{I_2}{I_1} = \frac{1}{m} \cdot R \cdot \frac{1}{m} = \frac{R}{m^2}$$