

**I) Généralités**

Ces équations ont en général un second membre de sorte que les **solutions sont données**

par  $u_s(t) = u_{\text{homogène}}(t) + u_{\text{particulière}}(t)$  où

- $u_{\text{homogène}}(t)$  est la solution de l'équation homogène (sans second membre)
- $u_{\text{particulière}}(t)$  une solution particulière de l'équation complète.

C'est à la solution complète  $u_s(t) = u_{\text{homogène}}(t) + u_{\text{particulière}}(t)$  qu'on applique les **conditions initiales (C.I.)**.

**II) Equations différentielles linéaires du premier ordre****1°) Forme générale**

$$u_e(t) = u_s(t) + a \frac{du_s}{dt} \quad \text{où } a \text{ est réel. } u_{\text{homogène}}(t) = Ae^{-at}$$

- si  $a < 0$  elle diverge (tend vers l'infini)
- si  $a > 0$  on pose  $\tau = \frac{1}{a}$  constante de temps caractéristique du phénomène

**2°) Régime forcé continu**

$u_e(t) = E$  (en électricité on parle d'un échelon de tension) alors  $u_{\text{particulière}}(t) = \text{cste}$ . On

vérifie que  $u_{\text{particulière}}(t) = E$  convient. D'où la solution :  $u_s(t) = Ae^{-at} + E$

A est donnée par les C.I.

**3°) Régime forcé sinusoïdal****III) Equation différentielle du second ordre**

L'équation différentielle type est celle donnant la tension aux bornes du condensateur dans un circuit RLC série. Avec Q coefficient de qualité et  $\omega_0$  pulsation propre

$$u_e(t) = u_s(t) + \frac{1}{Q\omega_0} \frac{du_s}{dt} + \left(\frac{1}{\omega_0^2}\right) \frac{d^2u_s}{dt^2} \quad (\text{E}) \quad \text{ou} \quad u'_e(t) = \omega_0^2 u_s(t) + \frac{\omega_0}{Q} \frac{du_s}{dt} + \frac{d^2u_s}{dt^2}$$

Le terme en dérivée première est dit terme d'amortissement. On introduit aussi  $m = \frac{1}{2Q}$  noté aussi  $\sigma$  appelé coefficient d'amortissement du système.

**II) Régime libre :  $u_e(t) = 0$** 

Il correspond à un oscillateur **amorti** sans contrainte donc à une équation sans second membre L'allure des solutions est donné par l'étude du discriminant de l'équation caractéristique. On introduit  $\omega = \omega_0 \sqrt{|1 - m^2|} = \omega_0 \sqrt{|1 - (1/2Q)^2|}$  la pseudo-pulsation.

**1°) Solution pseudo-périodique** si  $\Delta < 0$  soit  $Q > 1/2$  (l'amortissement est faible).

$$u_s(t) = e^{-\frac{1}{2Q}\omega_0 t} (A \cos \omega t + B \sin \omega t)$$

**2°) Solution apériodique** si  $\Delta > 0$  soit  $Q < 1/2$  (l'amortissement est fort).

$$u_s(t) = e^{-\frac{1}{2Q}\omega_0 t} (A \cosh \omega t + B \sinh \omega t) \quad (\text{ou préférable}) \quad u_s(t) = e^{-\frac{1}{2Q}\omega_0 t} (A' e^{\omega t} + B' e^{-\omega t})$$

**3°) Solution apériodique critique** si  $\Delta = 0$  soit  $Q = 1/2$   $u_s(t) = e^{-\omega_0 t} (A + Bt)$

Rem: les coefficients introduits dépendent de conditions initiales (C.I). Toutes ces fonctions tendent vers zéro. Cela traduit la stabilité des systèmes physiques associés.

**III) Regime quelconque** Les solutions **de l'équation (E)** sont données par

$u_s(t) = u_{\text{homogène}}(t) + u_{\text{particulière}}(t)$  où la solution homogène est celle de l'équation sans second membre décrite au II) qui **tend vers zéro**. L'allure de la solution dépend donc **de  $u_e(t)$**  et bien sûr **des conditions initiales**.

**IV) Réponse indicielle :  $u_e(t) = E$**

La **réponse à un échelon**, appelée réponse indicielle, modélise une excitation dont le temps d'établissement est négligeable devant les temps caractéristiques du système. En électricité cela correspond à appliquer, instantanément, une tension continue E à l'entrée du quadripôle.

**Un régime continu s'établit correspondant à  $u_{\text{particulière}} = \text{cste}$ .**

**V) Régime sinusoïdal forcé :** On force un régime sinusoïdal grâce à  **$u_e(t) = V_{\text{max}} \sin(\omega t)$**  .

L'usage des complexes est commode. La fonction de transfert correspondant à l'équation

différentielle est alors avec  $x = \omega/\omega_0$ :

$$T(jx) = \frac{1}{1 + j \frac{x}{Q} + j^2 x^2}$$

L'allure du gain en fonction de la pulsation dépend de la valeur du coefficient de qualité Q.

$$u_e(t) = u_s(t) + \frac{1}{Q\omega_0} \frac{du_s}{dt} + \left(\frac{1}{\omega_0^2}\right) \frac{d^2 u_s}{dt^2}$$