

## I Correction de l'EC 2

On souhaite résoudre l'équation  $\ddot{x} + \frac{\omega_0}{Q}\dot{x} + \omega_0^2 x = 0$ .

1 - Cas où  $Q > 1/2$ ,  $x(0) = 0$  et  $\dot{x}(0) = v_0 > 0$ .

★ C'est le cas traité en cours. On obtient

$$x(t) = (A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)) e^{-\mu t},$$

et pour déterminer la pseudo-pulsation  $\Omega$  et le facteur  $\mu$  il faut trouver les racines de l'équation caractéristique.

On obtient (cf cours) :

$$\mu = \frac{\omega_0}{2Q} \quad \text{et} \quad \Omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}.$$

★ Utilisation CI1 et CI2 : cf cours, on obtient  $A = 0$  et  $B = \frac{v_0}{\Omega}$ , d'où finalement

$$x(t) = \frac{v_0}{\Omega} \sin(\Omega t) e^{-\mu t}.$$

2 - Cas où  $Q > 1/2$ ,  $x(0) = x_0 > 0$  et  $\dot{x}(0) = 0$ .

★ Ici aussi on a

$$x(t) = (A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)) e^{-\mu t} \quad \text{avec} \quad \mu = \frac{\omega_0}{2Q} \quad \text{et} \quad \Omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}.$$

★ Utilisation CI1 :  $x(0) = x_0$ .

D'après la solution, on a  $x(0) = A$ .

Donc  $A = x_0$ .

★ Utilisation CI2 :  $\dot{x}(0) = 0$ .

Il faut dériver la solution :

$$\begin{aligned} \dot{x}(t) &= \frac{d}{dt} (A \cos(\Omega t) e^{-\mu t} + B \sin(\Omega t) e^{-\mu t}) \\ &= -A\Omega \sin(\Omega t) e^{-\mu t} + A \cos(\Omega t) (-\mu) e^{-\mu t} + B\Omega \cos(\Omega t) e^{-\mu t} + B \sin(\Omega t) (-\mu) e^{-\mu t} \end{aligned}$$

Donc  $\dot{x}(0) = -A\mu + B\Omega$ .

Ceci doit être nul, donc on en déduit que  $B = A \frac{\mu}{\Omega} = x_0 \frac{\mu}{\Omega}$ .

★ Finalement on a donc

$$x(t) = x_0 \left( \cos(\Omega t) + \frac{\mu}{\Omega} \sin(\Omega t) \right) e^{-\mu t}.$$

**3 - Cas où  $Q < 1/2$ ,  $x(0) = 0$  et  $\dot{x}(0) = v_0 > 0$ .**

★ La solution particulière est nulle.

★ Équation homogène : régime aperiodique, le discriminant est positif et l'équation caractéristique a deux racines réelles  $r_1$  et  $r_2$ , qui donnent la solution :  $x_H(t) = Ae^{r_1 t} + Be^{r_2 t}$ .

Le discriminant est  $\Delta = \frac{\omega_0^2}{Q^2} - 4\omega_0^2 = \frac{\omega_0^2}{Q^2} (1 - 4Q^2)$ .

Les racines sont

$$\begin{aligned} r_1 &= -\frac{\omega_0}{2Q} + \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\omega_0^2}{Q^2} (1 - 4Q^2)} \\ &= -\frac{\omega_0}{2Q} + \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{1 - 4Q^2} \\ &= -\frac{\omega_0}{2Q} (1 - \sqrt{1 - 4Q^2}) \\ r_2 &= -\frac{\omega_0}{2Q} (1 + \sqrt{1 - 4Q^2}) \end{aligned}$$

★ La solution générale est donc

$$x(t) = Ae^{r_1 t} + Be^{r_2 t}.$$

★ Utilisation CI1 :  $x(0) = 0$ .

D'après la solution, on a  $x(0) = A + B$ .

Donc  $A = -B$ .

★ Utilisation CI2 :  $\dot{x}(0) = v_0$ .

Il faut dériver la solution :  $\dot{x}(t) = Ar_1 e^{r_1 t} + Br_2 e^{r_2 t}$ .

Donc  $\dot{x}(0) = Ar_1 + Br_2$ .

Donc  $Ar_1 + Br_2 = v_0$ . Donc  $Ar_1 - Ar_2 = v_0$ . Donc  $A = \frac{v_0}{r_1 - r_2}$  et  $B = -A$ .

★ Finalement :

$$x(t) = \frac{v_0}{r_1 - r_2} (e^{r_1 t} - e^{r_2 t}).$$

**4 - Cas où  $Q = 1/2$ ,  $x(0) = 0$  et  $\dot{x}(0) = v_0 > 0$ .**

★ La solution particulière est nulle.

★ Équation homogène : régime critique, le discriminant est nul et l'équation caractéristique a une racine double  $r_1 = \omega_0$ .

La solution est donc  $x_H(t) = (At + B)e^{-\omega_0 t}$ .

★ Solution générale :  $x(t) = (At + B)e^{-\omega_0 t}$ .

★ Utilisation CI1 :  $x(0) = 0$ .

D'après la solution, on a  $x(0) = B$ .

Donc  $B = 0$ .

★ Utilisation CI2 :  $\dot{x}(0) = v_0$ .

Il faut dériver la solution  $x(t) = Ate^{-\omega_0 t}$  :  $\dot{x}(t) = Ae^{-\omega_0 t} + At(-\omega_0)e^{-\omega_0 t}$ .

On a donc d'après la solution :  $\dot{x}(0) = A$ .

Donc  $A = v_0$ .

★ Finalement on a donc

$$x(t) = v_0 t e^{-\omega_0 t}.$$

## II Circuit RLC série : décharge

1 - Schéma obligatoire, avec interrupteur fermé, et flèches de tension sur les composants.

$$\begin{aligned} &\Leftrightarrow u_L + u_R + u_C = 0 \\ &\Leftrightarrow L \frac{di}{dt} + Ri + u_C = 0 \\ &\Leftrightarrow L \frac{d}{dt} \left( C \frac{du_C}{dt} \right) + RC \frac{du_C}{dt} + u_C = 0 \\ &\Leftrightarrow LC \frac{d^2 u_C}{dt^2} + RC \frac{du_C}{dt} + u_C = 0 \\ &\Leftrightarrow \frac{d^2 u_C}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{du_C}{dt} + \frac{1}{LC} u_C = 0 \\ &\Leftrightarrow \frac{d^2 u_C}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{du_C}{dt} + \omega_0^2 u_C = 0 \end{aligned}$$

avec par identification  $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$  et  $\frac{\omega_0}{Q} = \frac{R}{L}$  donc  $Q = \frac{L}{R} \omega_0$  soit après remplacement :  $Q = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$ .

2 -  $Q = 10 > 1/2$  donc le régime est pseudo-périodique.

La solution particulière est nulle ici, donc la solution est égale à la solution homogène :

$$u_C(t) = (A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)) e^{-\mu t},$$

et pour déterminer la pseudo-pulsation  $\Omega$  et le facteur  $\mu$  il faut trouver les racines de l'équation caractéristique. Celle-ci est :

$$r^2 + \frac{\omega_0}{Q} r + \omega_0^2 = 0.$$

Le discriminant est  $\Delta = \frac{\omega_0^2}{Q^2} - 4\omega_0^2 = -4\omega_0^2 \left( 1 - \frac{1}{4Q^2} \right) < 0$ .

Les racines sont donc

$$\begin{aligned} r_1 &= -\frac{\omega_0}{2Q} + i \frac{1}{2} \sqrt{4\omega_0^2 \left( 1 - \frac{1}{4Q^2} \right)} \\ &= -\frac{\omega_0}{2Q} + i \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}} \\ r_2 &= -\frac{\omega_0}{2Q} - i \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}. \end{aligned}$$

On identifie avec  $r_{1 \text{ ou } 2} = -\mu \pm i\Omega$  pour obtenir :

$$\mu = \frac{\omega_0}{2Q} \text{ et } \Omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}.$$

Ici  $Q = 10$ , donc  $\Omega = \omega_0 \times 0,9987 \simeq \omega_0$ .

### 3 - a/ Détermination des CI

★ Pour  $u_C(0)$  : on sait que la tension aux bornes d'un condensateur est une fonction continue du temps.

Or pour  $t < 0$  le condensateur est chargé à  $U_0$ , donc  $u_C(0^-) = U_0$ .

Donc  $u_C(0^+) = u_C(0^-) = U_0$ .

★ Pour  $\frac{du_C}{dt}(0)$  :

Pour  $t < 0$  le courant est nul car le circuit est ouvert, donc  $i(0^-) = 0$ .

Donc par continuité du courant (car il passe à travers une bobine) :  $i(0^+) = i(0^-) = 0$ .

Donc  $\frac{du_c}{dt}(0^+) = \frac{i(0^+)}{C} = 0$ .

**b/ Utilisation des CI**

★ Utilisation CI1 :  $u_C(0) = U_0$ .

D'après la solution :  $u_C(0) = A$ .

Donc  $A = U_0$ .

★ Utilisation CI2 :  $\frac{du_C}{dt}(0) = 0$ .

Il faut dériver la solution :

$$\begin{aligned} \frac{du_C}{dt}(t) &= \frac{d}{dt} (A \cos(\Omega t) e^{-\mu t} + B \sin(\Omega t) e^{-\mu t}) \\ &= -A\Omega \sin(\Omega t) e^{-\mu t} + A \cos(\Omega t) (-\mu) e^{-\mu t} + B\Omega \cos(\Omega t) e^{-\mu t} + B \sin(\Omega t) (-\mu) e^{-\mu t} \end{aligned}$$

Donc  $\frac{du_C}{dt}(0) = -A\mu + B\Omega$ .

Ceci doit être nul, donc on en déduit que  $B = A \frac{\mu}{\Omega} = U_0 \frac{\mu}{\Omega}$ .

★ Ici on a  $\Omega \simeq \omega_0$ , donc  $B = U_0 \frac{\omega_0/(2Q)}{\Omega} = \frac{U_0}{2Q}$ .

Finalement :

$$u_C(t) = U_0 \left( \cos(\Omega t) + \frac{1}{2Q} \sin(\Omega t) \right) e^{-\mu t}.$$

4 - Tracer l'allure de la solution, et tracer également l'allure du portrait de phase  $(u_C, \dot{u}_C)$ .

### III Circuit RLC série : soumis à un échelon de tension

Contrairement à ce que dit l'énoncé, on raisonne sur  $u_C$ . C'est de toute façon pareil à un facteur  $C$  près, puisque  $u_C = C \times q$ .

1 - Schéma obligatoire, avec source de tension égale à  $E$ , et flèches de tension sur les composants. Même démarche que dans l'exercice précédent :

$$\begin{aligned} \Leftrightarrow u_L + u_R + u_C &= E \\ \Leftrightarrow L \frac{di}{dt} + Ri + u_C &= E \\ \Leftrightarrow L \frac{d}{dt} \left( C \frac{du_C}{dt} \right) + RC \frac{du_C}{dt} + u_C &= E \\ \Leftrightarrow LC \frac{d^2 u_C}{dt^2} + RC \frac{du_C}{dt} + u_C &= E \\ \Leftrightarrow \frac{d^2 u_C}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{du_C}{dt} + \frac{1}{LC} u_C &= \frac{1}{LC} E \\ \Leftrightarrow \frac{d^2 u_C}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{du_C}{dt} + \omega_0^2 u_C &= \omega_0^2 E \end{aligned}$$

avec par identification  $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$  et  $\frac{\omega_0}{Q} = \frac{R}{L}$  donc  $Q = \frac{L}{R} \omega_0$  soit après remplacement :  $Q = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$ .

2 - \* Solution particulière : on la suppose constante, donc il reste  $\omega_0^2 u_C = \omega_0^2 E$ , donc  $u_{C,P} = E$ .

\* Solution de l'équation homogène : identique à l'exercice précédent, on a

$$u_{C,H}(t) = (A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)) e^{-\mu t},$$

avec

$$\mu = \frac{\omega_0}{2Q} \quad \text{et} \quad \Omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}.$$

Ici  $Q = 10$ , donc  $\Omega = \omega_0 \times 0,9987 \simeq \omega_0$ .

\* Solution totale :

$$u_C(t) = E + (A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)) e^{-\mu t}.$$

\* Détermination des conditions initiales (pas vraiment demandé) : Pour  $t < 0$  on a  $u_C = 0$  (condensateur non chargé) et  $i = 0$  (générateur éteint).

Donc  $u_C(0^-) = 0$  et  $i(0^-) = 0$ .

Par continuité de la tension aux bornes du condensateur, on a  $u_C(0^+) = u_C(0^-) = 0$ .

Et par continuité de l'intensité traversant une bobine :  $i(0^+) = i(0^-) = 0$ . Donc  $\frac{du_C}{dt}(0^+) = \frac{i(0^+)}{C} = 0$ .

\* Utilisation CI1 :  $u_C(0) = 0$ .

D'après la solution :  $u_C(0) = A + E$ .

Donc  $A = -E$ .

\* Utilisation CI2 :  $\frac{du_C}{dt}(0) = 0$ .

Il faut dériver la solution, c'est la même chose que dans l'exercice précédent car  $E$  est une constante, donc on obtient :  $\frac{du_C}{dt}(0) = -A\mu + B\Omega$ .

Ceci doit être nul, donc on en déduit que  $B = A \frac{\mu}{\Omega} = -E \frac{\mu}{\Omega}$ .

\* Ici on a  $\Omega \simeq \omega_0$ , donc  $B = -E \frac{\omega_0/(2Q)}{\Omega} = -\frac{E}{2Q}$ .

Finalement :

$$u_C(t) = E - E \left( \cos(\Omega t) + \frac{1}{2Q} \sin(\Omega t) \right) e^{-\mu t}.$$

3 - Tracer l'allure de la solution, et tracer également l'allure du portrait de phase  $(q, \dot{q})$ .

## IV Système masse-ressort vertical

