# Oscillateur amorti

	Sommaire				
I Introduction					
I/A Évolutions en régime libre, exemple RLC $\dots \dots \dots$					
I/B Équation différentielle					
${\rm I/C}$ Équation caractéristique et régi	imes de solutions				
II Oscillateur amorti électrique : circuit RLC série libre 5					
II/A Présentation					
II/B Bilan énergétique					
II/C Équation différentielle du circuit $\dots \dots \dots$					
II/D Résolutions pour chaque cas					
III Exemple amorti mécanique : res	II Exemple amorti mécanique : ressort $+$ frottements fluides $\dots \dots \dots$				
III/A Présentation					
$\mathrm{III/B}$ Équation différentielle					
$\rm III/C$ Bilan énergétique					
III/D Solutions					
${ m IV}$ Résumé oscillateurs amortis					
% Capacités exigibles					
Analyser, sur des relevés expériment l'évolution de la forme des régimes tratoires en fonction des paramètres cara ristiques.	ansi- acté- tions d'amplitude, de phase, de période, de fréquence, de pulsation.				
Prévoir l'évolution du système à partir de considérations énergétiques.	Réaliser un bilan énergétique.  Déterminer la réponse détaillée dans le cas d'un régime libre ou d'un système soumis				
<ul> <li>Écrire sous forme canonique l'équation or rentielle afin d'identifier la pulsation pre et le facteur de qualité.</li> <li>Décrire la nature de la réponse en fonce.</li> </ul>	opre polynôme caractéristique.  Déterminer un ordre de grandeur de la du-				
de la valeur du facteur de qualité.	facteur de qualité.				

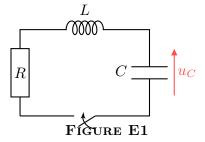
<b>~</b> L:	essentiel
Définitions	
$\bigcirc$ E5.1 : Équation caractéristique amorti 4 $\bigcirc$ E5.2 : Circuit RLC libre 5	E5.1 : Résultat pseudo-périodique 8  E5.2 : Espace des phases pseudo-pér 9
E5.3 : Situation initiale et bilan des forces 12	$\bigcirc$ E5.3 : Espace des phases critique 10
Propriétés	$\bigcirc$ E5.4 : Espace des phases apériodique . 11
E5.1 : Équation différentielle amorti 4	☐ Démonstrations ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐ ☐
<ul> <li>□ E5.2 : Bilan de puissance RLC libre 6</li> <li>□ E5.3 : Équation différentielle RLC libre 6</li> </ul>	E5.1 : Bilan de puissance RLC libre 5  E5.2 : Équation différentielle RLC libre 6
☐ E5.4 : Solution pseudo-périodique 7	E5.3 : Solution pseudo-périodique 7
$\bigcirc$ E5.5 : Régime transitoire $Q > 1/2$ 8 $\bigcirc$ E5.6 : Solution critique 9	$\bigcirc$ E5.4 : Régime transitoire pseudo-pér 8 $\bigcirc$ E5.5 : Solution critique 9
$\ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ $	$\bigcirc$ E5.6 : Régime transitoire critique 10
<ul> <li>□ E5.8 : Solution apériodique</li></ul>	E5.7 : Solution apériodique
☐ E5.10 : Équation ressort amorti 13	© E5.9 : Équation ressort amorti 13
$\bigcirc$ E5.11 : Bilan de puissance ressort 13 $\bigcirc$ E5.12 : Solutions ressort 14	
>> Implications	E5.1 : Solutions oscillateur amorti 5
E5.1 : Régimes de solutions	E5.2 : Évolution énergétique RLC série 6
$\bigcirc$ E5.2 : Résultat à grand $Q$ 8 $\bigcirc$ E5.3 : Résultat à faible $Q$ 12	$\bigcirc$ E5.3 : Analogie RLC-ressort amorti 13 $\bigcirc$ E5.4 : Résumé – pas de par cœur! 14
	ı

I. Introduction 3

# I | Introduction

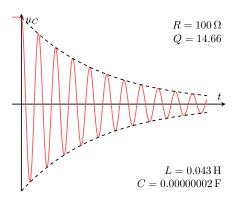
# I/A Évolutions en régime libre, exemple RLC

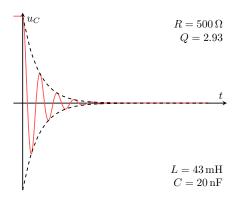
En reprenant les résultats du LC libre, nous devrions en réalité observer que les oscillations dans le circuit s'atténuent. Soit le circuit RLC suivant  $^1$ , avec  $L=43\,\mathrm{mH}$  et  $C=20\,\mathrm{nF}$ :



♦ Lorsque la **résistance est petite** : on observe **plusieurs oscillations**.

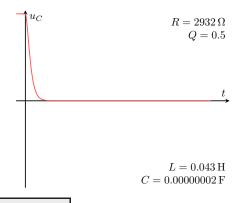
On observe une série d'oscillations à la période  $T\approx 184\,\mu s$ . On observe environ 15 oscillations lorsque  $R\approx 100\,\Omega$  (résistance interne du GBF + de la bobine), 9 oscillations lorsque  $R\approx 180\,\Omega$ , 3 oscillations lorsque  $R\approx 500\,\Omega$ .

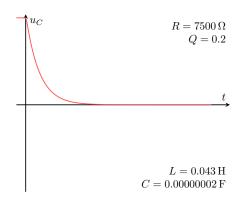




♦ Lorsque la résistance est plus grande : les oscillations disparaissent.

Lorsque  $R \approx 2.9 \,\mathrm{k}\Omega$ , on observe un régime transitoire dont la durée est d'environ 250 µs (à 95%). Lorsque  $R \approx 7.5 \,\mathrm{k}\Omega$ , on observe un régime transitoire plus long, d'environ 420 µs.





# Analyse

Lorsque l'on excite le système RLC, le système a deux principales réponses :

- 1) Système oscillantpour  $R < R_c$ , de pseudo-période <sup>2</sup> supérieure à  $T_0$ ;
- 2) Système non-oscillant pour  $R > R_c$ : le transitoire augmente avec R.
- 1. https://tinyurl.com/ypbwcwfs
- 2. On parle de pseudo-période car le signal est diminué.

# I/B Équation différentielle



## Propriété E5.1 : Équation différentielle amorti

Un oscillateur amorti à un degré de liberté est un système dont l'évolution temporelle est décrite par une grandeur x(t) solution d'un équation différentielle du type :

$$\frac{\mathrm{d}^2 x}{\mathrm{d}t^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} + {\omega_0}^2 x = {\omega_0}^2 x_{\mathrm{eq}}$$

- 1)  $x_{\rm eq}$  la position d'équilibre
  - 2)  $\omega_0$  la pulsation **propre**
- 3) Q le facteur de qualité



#### Remarque E5.1 : Analyse de l'équation

Par lecture de cette équation, Q est sans dimension pour qu'on retrouve que  $\omega_0$  s'exprime en  $s^{-1}$  car  $\frac{dx}{dt}$  est de dimension  $[x] \cdot s^{-1}$ .

De plus, on remarque que plus Q est élevé, plus le terme d'ordre 1 est négligeable devant les autres, donc plus on se rapproche de l'harmonique. Le facteur de qualité traduit donc à quel point le système est idéal.

# I/C Équation caractéristique et régimes de solutions



#### ♥ Définition E5.1 : Équation caractéristique amorti

Pour résoudre une équation différentielle **homogène**, on suppose une solution de la forme  $x(t) = A \exp(rt)$  avec  $r \in \mathbb{C}$ . En injectant cette expression dans l'équation différentielle, on obtient l'équation caractéristique :

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

C'est un trinôme du second degré, dont le discriminant  $\Delta$  est

$$\Delta = \left(\frac{\omega_0}{Q}\right)^2 - 4\omega_0^2 = \frac{{\omega_0}^2}{Q^2} \left(1 - 4Q^2\right)$$



#### ♥ Implication E5.1 : Régimes de solutions

Selon la valeur du discriminant, on aura différentes valeurs de r:

$$\Delta > 0 \Leftrightarrow \frac{\omega_0^2}{\sqrt[4]{2}} \left(1 - 4Q^2\right) > 0 \Leftrightarrow 4Q^2 < 1 \Leftrightarrow Q < \frac{1}{2}$$

Q > 1/2: régime **pseudo-périodique**, racines complexes et oscillations décroissantes;

 $\mathbf{Q} = \mathbf{1/2}$ : régime **critique**, racine double réelle;

Q < 1/2: régime apériodique, racines réelles et décroissance exponentielle sans oscillation.



#### Notation E5.1 : $\pm$ et $\mp$

Il est courant de noter les racines  $r_{\pm}$  pour dénoter à la fois  $r_{+}$  et  $r_{-}$ . Dans ce cas, l'expression de la racine contient le signe  $\pm$ , ce qui signifie que  $r_{+}$  correspond à l'expression avec le +, et  $r_{-}$  correspond à l'expression avec le -.

Si l'expression contient le signe  $\mp$ , c'est l'opposé :  $r_+$  correspond à l'expression avec -.



$\mathbf{A}$	Important E5.1 : Solutions oscillateur amorti			
-	Racines		Solution	
Pseudo-pér.	$r_{\pm} = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm j\Omega$ avec $\Omega = \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1}$	x(t)	$= \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times \underbrace{\left[A\cos(\Omega t) + B\sin(\Omega t)\right]}_{\text{partie décroissante}} \times \underbrace{\left[A\cos(\Omega t) + B\sin(\Omega t)\right]}_{\text{partie oscillante}}$	
Critique	$r = -\frac{\omega_0}{2Q} = -\omega_0$		$x(t) = (At + B) \exp(-\omega_0 t)$	
Apériodique	$r_{\pm} = \frac{\omega_0}{2Q} \left( -1 \pm \sqrt{1 - 4Q^2} \right)$		$x(t) = A \exp(r_+ t) + B \exp(r t)$	

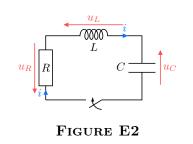
# II | Oscillateur amorti électrique : circuit RLC série libre

# II/A Présentation



## ♥ Définition E5.2 : Circuit RLC libre

- ♦ Il est constitué de l'association en série d'une résistance, d'une bobine et d'un condensateur idéaux.
- $\diamondsuit$  On suppose le condensateur initialement chargé.
- $\diamondsuit$  À t=0, on coupe le générateur.



# II/B Bilan énergétique



## ♥ Démonstration E5.1 : Bilan de puissance RLC libre

On fait un bilan de puissances :

$$\begin{aligned} u_C i + u_L i + u_R i &= 0\\ \Leftrightarrow u_C \times C \frac{\mathrm{d} u_C}{\mathrm{d} t} + L \frac{\mathrm{d} i}{\mathrm{d} t} \times i + R i^2 &= 0\\ \Leftrightarrow \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d} t} \left( \frac{1}{2} C u_C^2 + \frac{1}{2} L i^2 \right) &= -\mathcal{P}_J \end{aligned} \right) i = C \frac{\mathrm{d} u_C}{\mathrm{d} t}, \ u_L = L \frac{\mathrm{d} i}{\mathrm{d} t} \ \mathrm{et} \ u_R = R i$$



#### ♥ Propriété E5.2 : Bilan de puissance RLC libre

L'énergie emmagasinée dans le circuit est progressivement dissipée par effet JOULE dû à la résistance :

$$\frac{\mathrm{d}\mathcal{E}}{\mathrm{d}t} = -\mathcal{P}_J$$

avec 
$$\mathcal{E} = \mathcal{E}_C + \mathcal{E}_L = \frac{1}{2}Cu_C^2 + \frac{1}{2}Li^2$$
.



#### Important E5.2: Évolution énergétique RLC série

On a donc bien une perte d'énergie à cause de la dissipation dans la résistance. Il y aura donc progressivement une perte de la tension de  $u_C$ , d'où l'amortissement.

# II/C Équation différentielle du circuit



#### ♥ Démonstration E5.2 : Équation différentielle RLC libre

Avec la loi des mailles,

$$\begin{aligned} u_L + u_R + u_C &= 0 \\ \Leftrightarrow L \frac{\mathrm{d}i}{\mathrm{d}t} + Ri + u_C &= 0 \\ \Leftrightarrow LC \frac{\mathrm{d}^2 u_C}{\mathrm{d}t^2} + RC \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + u_C &= 0 \\ \Leftrightarrow \frac{\mathrm{d}^2 u_C}{\mathrm{d}t^2} + \frac{R}{L} \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{LC} u_C &= 0 \end{aligned} \qquad \begin{array}{c} u_L = L \frac{\mathrm{d}i}{\mathrm{d}t} \\ \text{et } u_R = Ri \\ i = C \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} \\ \text{forme} \\ \text{canonique} \end{aligned}$$

On détermine l'expression de Q par identification :

$$\frac{\omega_0}{Q} = \frac{R}{L}$$

$$\Leftrightarrow \frac{1}{Q\sqrt{LC}} = \frac{R}{L}$$

$$\Leftrightarrow Q = \frac{L}{R\sqrt{LC}}$$

$$\Leftrightarrow Q = \frac{1}{R}\sqrt{\frac{L}{C}}$$

$$\Leftrightarrow Q = \frac{1}{R}\sqrt{\frac{L}{C}}$$

$$\Leftrightarrow Q = \frac{1}{R}\sqrt{\frac{L}{C}}$$



## ♥ Propriété E5.3 : Équation différentielle RLC libre

L'équation différentielle de la tension  $u_C(t)$  aux bornes d'un condensateur d'un circuit RLC en régime libre est

$$\frac{\mathrm{d}^2 u_C}{\mathrm{d}t^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + {\omega_0}^2 u_C = 0$$

$$\diamondsuit$$
  $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$  la pulsation propre;

$$\diamondsuit$$
  $Q = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$  le facteur de qualité.

Les conditions initiales (continuité de  $u_C$  aux bornes de C et de i traversant L) sont

$$u_C(0^-) = u_C(0^+) = E$$
  
 $i(0^-) = i(0^+) = 0$ 

# II/D Résolutions pour chaque cas

(II/D)1 Cas  $\Delta < 0 \Leftrightarrow Q > 1/2$ : régime pseudo-périodique

## ${ m II/D})\,1.1$ Solution de l'équation



#### ♥ Démonstration E5.3 : Solution pseudo-périodique

On part de l'équation caractéristique :

$$r^{2} + \frac{\omega_{0}}{Q}r + {\omega_{0}}^{2} = 0$$
 donc  $\Delta = \frac{{\omega_{0}}^{2}}{Q^{2}} (1 - 4Q^{2}) < 0$ 

Ainsi,

$$\begin{split} r_{\pm} &= \frac{-\frac{\omega_0}{Q} \pm \mathrm{j}\sqrt{-\Delta}}{2} \\ \Leftrightarrow r_{\pm} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \pm \frac{\mathrm{j}}{2}\sqrt{\frac{{\omega_0}^2}{Q^2}\left(4Q^2-1\right)}} \\ \Leftrightarrow r_{\pm} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \pm \mathrm{j}\frac{\omega_0}{2Q}\sqrt{4Q^2-1} \\ \Leftrightarrow r_{\pm} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \pm \mathrm{j}\Omega \end{split} \right) \text{On extrait } \frac{\omega_0}{Q} \\ \Leftrightarrow r_{\pm} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \pm \mathrm{j}\Omega \end{split}$$

d'où la définition de  $\Omega$  :

$$\Omega = \frac{\omega_0}{2Q}\sqrt{4Q^2 - 1}$$

Ensuite, avec la forme générale de la solution on a

$$u_C(t) = \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \left[A\cos(\Omega t) + B\sin(\Omega t)\right]$$

 $\diamond$  On trouve A avec la première condition initiale :

$$u_C(0) = E = 1 [A \cdot 1 + B \cdot 0] = A \quad \Rightarrow \quad \boxed{A = E}$$

 $\diamond$  On trouve B avec la seconde CI :

$$\frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} = -\frac{\omega_0}{2Q} \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times \left[A\cos(\Omega t) + B\sin(\Omega t)\right] + \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \left[-A\Omega\sin(\Omega t) + B\Omega\cos(\Omega t)\right]$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t}\right)_0 = -\frac{\omega_0}{2Q}A + \Omega B = 0 \Leftrightarrow B = \frac{\omega_0}{2Q\Omega}E = \frac{E}{\sqrt{4Q^2 - 1}}$$



# igoplus Propriété E5.4: Solution pseudo-périodique

Pour un facteur de qualité  $Q>1/2,\,u_C$  s'exprime par

$$u_C(t) = E \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times \left[\cos(\Omega t) + \frac{1}{\sqrt{4Q^2 - 1}}\sin(\Omega t)\right]$$

avec

$$\Omega = \frac{\sqrt{-\Delta}}{2} \Leftrightarrow \boxed{\Omega = \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1}}$$

La période des oscillations est alors

$$T = \frac{2\pi}{\Omega} = \frac{2\pi}{\omega_0} \frac{2Q}{\sqrt{4Q^2 - 1}} \Leftrightarrow \boxed{T = T_0 \frac{2Q}{\sqrt{4Q^2 - 1}} > T_0}$$

Les enveloppes sont

$$y(t) = \pm E \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right)$$

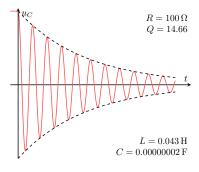


FIGURE E3



#### ♥ Interprétation E5.1 : Résultat pseudo-périodique

La solution du polynôme caractéristique s'écrit donc comme la **somme de la solution d'ordre** 1 et de la solution d'ordre 2 harmonique :

$$r_{\pm} = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm j\Omega$$
 soit  $r_{\pm} = r_{\text{ordre 1}} + r_{\text{ordre 2 harmonique}}$ 

Ceci n'est pas très étonnant puisque l'EDLHC d'ordre 2 amortie est la somme d'une EDLHC d'ordre 2 harmonique et d'une EDLHC d'ordre 1.

Avec les propriétés de l'exponentielle  $(e^{a+b} = e^a e^b)$ , il est donc naturel que la solution amortie soit le **produit** des solutions d'ordre 1 et d'ordre 2 :

$$y_h(t) = \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \underbrace{\left[A\cos(\Omega t) + B\sin(\Omega t)\right]}_{\equiv e^{-t/\tau}} \quad \text{soit} \quad \boxed{y_h(t) = y_{h,\text{ordre 1}} \times y_{h,\text{ordre 2 harmonique}}}$$

#### II/D) 1.2 Régime transitoire



#### Démonstration E5.4 : Régime transitoire pseudo-pér.

L'amplitude varie selon  $E \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right)$ ; on définit donc  $t_{95}$  tel que

$$\exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t_{95}\right) = 0.05$$

$$\Leftrightarrow -\frac{\omega_0}{2Q}t_{95} = \ln(0.05)$$

$$\Leftrightarrow \frac{\omega_0}{2Q}t_{95} = \ln(20)$$

$$\Leftrightarrow t_{95} = 2\ln(20)\frac{Q}{\omega_0} \approx \frac{2\pi}{\omega_0}Q$$
On isole et  $2\ln 20 \approx 2\pi$ 



# $\blacktriangledown$ Propriété E5.5 : Régime transitoire Q>1/2

Le temps de réponse à 95% est atteint à partir de  $t_{95}$  tel que

$$t_{95} \approx QT_0$$
 avec  $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$ 



## Implication E5.2 : Résultat à grand Q

Avec ces résultats on remarque en effet que quand  $Q \to \infty$ , on a à la fois

$$\Omega \approx \omega_0$$
 donc  $T \approx T_0$ 

Mais aussi

$$\frac{\mathrm{d}^2 u_C}{\mathrm{d}t^2} + \omega_0^2 u_C = 0 \quad \text{donc} \quad u_C(t) = E \cos(\omega_0 t)$$

On retrouve toutes les caractéristiques de la situation harmonique.



#### Interprétation E5.2 : Espace des phases pseudo-pér.

Contrairement à la situation harmonique, le tracé de la solution dans l'espace  $(u_C,i)$  n'est **pas** symétrique par inversion du temps : la dissipation par effet JOULE diminue l'énergie du système, et la tension diminue progressivement.

On observera donc une **spirale décroissante** avec beaucoup d'oscillations quand les amortissements ne sont pas trop élevés, et de moins en moins quand Q diminue.

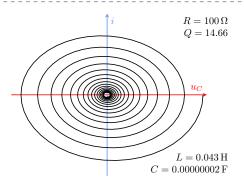


FIGURE E4 – Faible amortissement

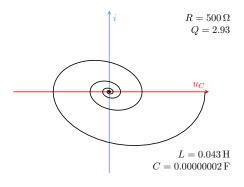


FIGURE E5 – Moyen amortissement

II/D) 2

Cas  $\Delta = 0 \Leftrightarrow Q = 1/2$  : régime critique

#### II/D) 2.1 Solution de l'équation



#### ♥ Démonstration E5.5 : Solution critique

La seule racine de l'équation caractéristique est double, et vaut

$$r = -\omega_0$$
 soit  $u_C(t) = (At + B) \exp(-\omega_0 t)$ 

 $\diamond$  On trouve B avec la première condition initiale :

$$u_C(0) = E = (A \cdot 0 + B) \cdot 1 = B \quad \Rightarrow \quad \boxed{B = E}$$

 $\diamond$  On trouve A avec la seconde CI:

$$\frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} = (A)\exp(-\omega_0 t) + (At + E)(-\omega_0)\exp(-\omega_0 t)$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t}\right)_0 = A - \omega_0 E = 0 \Leftrightarrow A = \omega_0 E$$

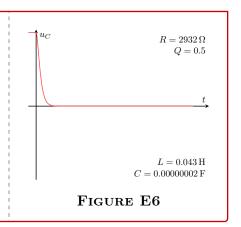


## ♥ Propriété E5.6 : Solution critique

Pour un facteur de qualité Q = 1/2,  $u_C$  s'exprime par

$$u_C(t) = E(\omega_0 t + 1) \exp(-\omega_0 t)$$

et on n'observe pas une oscillation.



Lycée Pothier 9/14 MPSI3 – 2024/2025



#### Interprétation E5.3 : Espace des phases critique

Au facteur de qualité critique, l'amortissement est suffisamment important pour empêcher  $u_C$  de passer sous 0.

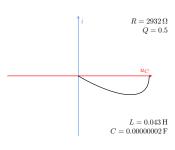


FIGURE E7

#### II/D) 2.2 Régime transitoire



#### 💙 Démonstration E5.6 : Régime transitoire critique

En négligeant le terme linéaire en t devant la décroissance exponentielle, on a

$$\exp(-\omega_0 t_{95}) = 0.05 \Leftrightarrow t_{95} = \frac{\ln(20)}{\omega_0} \approx \frac{\pi}{\omega_0}$$



# igoplus Propriété E5.7 : Régime transitoire critique

Le temps de réponse à 95% est atteint à partir de  $t_{95}$  tel que

$$t_{95} \approx \frac{T_0}{2}$$
 avec  $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$ 

 $[\mathrm{II/D})\,3\,$  Cas  $\Delta>0$ : régime apériodique

## II/D) 3.1 Solution de l'équation



#### Démonstration E5.7 : Solution apériodique

Les racines de l'équation caractéristique sont réelles, et on a

$$r_{\pm} = \frac{-\frac{\omega_0}{Q} \pm \sqrt{\Delta}}{2}$$

$$\Leftrightarrow r_{\pm} = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{1 - 4Q^2}$$

$$\Leftrightarrow r_{\pm} = \frac{\omega_0}{2Q} \left( -1 \pm \sqrt{1 - 4Q^2} \right)$$

Ensuite, avec la forme générale de la solution on a

$$u_C(t) = A \exp(r_+ t) + B \exp(r_- t)$$

 $\diamondsuit$  Avec la première CI :

$$u_C(0) = E = A + B$$

♦ Avec la seconde CI :

$$\left(\frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t}\right)_0 = Ar_+ + Br_- = 0 \Leftrightarrow B = -\frac{Ar_+}{r_-}$$

En combinant, on trouve

$$A = -\frac{Er_{-}}{r_{+} - r_{-}} \quad \text{et} \quad B = \frac{Er_{+}}{r_{+} - r_{-}}$$

Or,

$$r_{+} - r_{-} = \frac{\omega_{0}}{2Q} \left( +1 + 2\sqrt{1 - 4Q^{2}} \right)$$

$$\Leftrightarrow r_{+} - r_{-} = \frac{\omega_{0}}{Q} \sqrt{1 - 4Q^{2}}$$

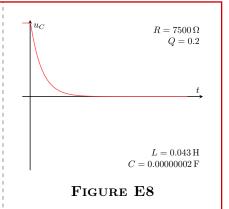


#### Propriété E5.8 : Solution apériodique

Pour un facteur de qualité Q < 1/2,  $u_C$  s'exprime par

$$u_C(t) = \frac{QE}{\omega_0 \sqrt{1 - 4Q^2}} \left( r_+ \exp(r_- t) - r_- \exp(r_+ t) \right)$$

et on n'observe pas une oscillation. Le régime transitoire est plus long que pour Q = 1/2.





#### Interprétation E5.4 : Espace des phases apériodique

Pendant le régime apériodique, l'amortissement est suffisamment important pour non seulement empêcher  $u_C$  d'osciller, mais également pour ralentir sa diminution vers 0. Son trajet se fait donc à une vitesse plus faible, c'est-à-dire  $\frac{du_C}{dt}$  plus petit donc i plus petit.

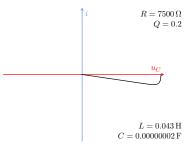


FIGURE E9

#### II/D) 3.2Régime transitoire



#### 💙 Démonstration E5.8 : Régime transitoire apériodique

La décroissance sera guidée par l'exponentielle la « moins décroissante ». On cherche donc à savoir laquelle, on compare donc  $r_{-}$  et  $r_{+}$ .

On remarque d'abord que les deux racines sont négatives (d'où la décroissance exponentielle):

$$r_{+} < 0 \Leftrightarrow \underbrace{-\frac{\omega_{0}}{2Q}}_{\omega_{0} \text{ et } Q > 0} \left(1 - \sqrt{1 - 4Q^{2}}\right) \lesssim 0$$

$$\Leftrightarrow 1 - \sqrt{1 - 4Q^{2}} > 0$$

$$\Leftrightarrow \sqrt{1 - 4Q^{2}^{2}} < 1^{2}$$

$$\Leftrightarrow 4Q^{2} > 0$$

ce qui est vrai.

Or, 
$$r_{-} < r_{+}$$

$$\Leftrightarrow |r_{-}| > |r_{+}|$$

$$\Leftrightarrow \left| \frac{1}{r_{-}} \right| < \left| \frac{1}{r_{+}} \right|$$

$$\Leftrightarrow \tau < \tau_{+}$$

$$\uparrow \tau = |1/r|$$

On estime alors la durée du régime transitoire  $\hat{a} | \ln(20) / |r_+| |$ 

Pour  $Q \ll 1$ , on utilise  $\left| \sqrt{1+x} \underset{x \ll 1}{\sim} 1 + x/2 \right|$  pour simplifier  $r_+$ :

$$r_{+} = -\frac{\omega_{0}}{2Q} \left( 1 - \sqrt{1 - 4Q^{2}} \right)$$

$$\Rightarrow r_{+} \underset{Q \ll 1}{\sim} -\frac{\omega_{0}}{2Q} \left( 1 - \left( 1 - \frac{4Q^{2}}{2} \right) \right)$$

$$\Leftrightarrow r_{+} \underset{Q \ll 1}{\sim} -Q\omega_{0}$$

Avec  $ln(20) \approx \pi$ :

$$t_{95} \approx \frac{\pi}{Q\omega_0}$$
 soit  $t_{95} \approx \frac{T_0}{2Q}$ 



## ♥ Propriété E5.9 : Régime transitoire apériodique

Le temps de réponse à 95% est atteint à partir de  $t_{95}$  tel que

$$t_{95} \approx \frac{T_0}{2Q}$$
 avec  $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$ 



## Implication E5.3 : Résultat à faible Q

Quand  $Q \longrightarrow 0$ , on peut négliger le terme d'ordre 2 dans l'équation différentielle :

$$\frac{\omega_0}{Q} \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + \omega_0^2 u_C = R \sqrt{\frac{C}{L}} \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{\sqrt{LC}} u_C$$
$$= \frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{R} \sqrt{\frac{\chi}{\chi_{C^2}}} u_C = \boxed{\frac{\mathrm{d}u_C}{\mathrm{d}t} + \frac{1}{RC} u_C}$$

d'où la décroissance exponentielle. D'autre part, les valeurs de  $r_{\pm}$  tendent vers la même valeur  $r=-\frac{\omega_0}{2Q}$ : en supposant la solution comme la somme des deux racines, on aurait une décroissance :

$$r = -\frac{\omega_0}{Q} = -\frac{1}{\sqrt{LC}}R\sqrt{\frac{C}{L}} \Leftrightarrow r = -R\sqrt{\frac{\mathscr{L}}{L^2\mathscr{L}}}$$

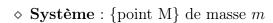
soit une décroissance exponentielle avec un temps caractéristique  $\tau = \frac{L}{R}$ .

# $\begin{array}{c|c} \hline & \text{III} \\ \hline & & \\ \hline & \\ \hline & & \\ \hline & \\ \hline & \\ \hline & &$

# III/A Présentation



## ♥ Définition E5.3 : Situation initiale et bilan des forces



 $\diamond$  **Référentiel** :  $\mathcal{R}_{sol}$  supposé galiléen

 $\diamond$  **Repère** :  $(O', \overrightarrow{u_x}, \overrightarrow{u_y})$  (voir schéma)

♦ Repérage :

$$\overrightarrow{\mathrm{OM}} = (\ell(t) - \ell_0) \overrightarrow{u_x}; \overrightarrow{v} = \dot{\ell}(t) \overrightarrow{u_x}; \overrightarrow{a} = \ddot{\ell}(t) \overrightarrow{u_x}$$

 $\diamond$  **Position initiale** :  $OM(0) = L_0 > 0$ 

 $\diamond$  Vitesse initiale :  $\overrightarrow{v}(0) = \overrightarrow{0}$ 

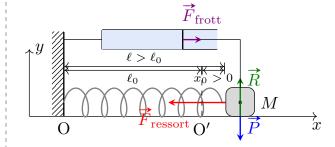


FIGURE E10

♦ Bilan des forces :

 $\begin{array}{ll} \mathbf{Poids} & \overrightarrow{P} = m\,\overrightarrow{g} = -mg\,\overrightarrow{u_y} \\ \mathbf{R\acute{e}action\ support\ } \overrightarrow{R} = R\,\overrightarrow{u_y} \\ \mathbf{Force\ rappel} & \overrightarrow{F} = -k(\ell(t) - \ell_0)\,\overrightarrow{u_x} \\ \mathbf{Force\ frottement} & \overrightarrow{F}_{\mathrm{frott}} = -\alpha\,\overrightarrow{v} \end{array}$ 

# III/B Équation différentielle



#### 💙 Démonstration E5.9 : Équation ressort amorti

Avec le PFD:

$$m\vec{a} = \vec{P} + \vec{R} + \vec{F}$$

$$\Leftrightarrow m \begin{pmatrix} \frac{d^2x}{dt^2} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -k(\ell(t) - \ell_0) - \alpha v \\ -mg + R \end{pmatrix}$$

Sur l'axe  $\overrightarrow{u_x}$  on trouve donc

$$m\frac{\mathrm{d}^{2}\ell}{\mathrm{d}t^{2}} + \alpha \frac{\mathrm{d}\ell}{\mathrm{d}t} + k\ell(t) = k\ell_{0}$$

$$\Leftrightarrow \frac{\mathrm{d}^{2}\ell}{\mathrm{d}t^{2}} + \frac{\alpha}{m}\frac{\mathrm{d}\ell}{\mathrm{d}t} + \frac{k}{m}\ell(t) = \frac{k}{m}\ell_{0}$$

On identifie  $\omega_0$  et Q:

$$\omega_0^2 = \frac{k}{m} \Leftrightarrow \boxed{\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}}$$

et 
$$\frac{\alpha}{m} = \frac{\omega_0}{Q} \Leftrightarrow Q = \frac{m\omega_0}{\alpha} \Leftrightarrow Q = \frac{\sqrt{km}}{\alpha}$$



## Propriété E5.10 : Équation ressort amorti

La position x de la masse et la longueur  $\ell$  du ressort sont régies par :

$$\frac{\mathrm{d}^2 \ell}{\mathrm{d}t^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{\mathrm{d}\ell}{\mathrm{d}t} + \omega_0^2 \ell(t) = \omega_0^2 \ell_0$$

$$\Leftrightarrow \frac{\mathrm{d}^2 x}{\mathrm{d}t^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} + \omega_0^2 x(t) = 0$$

 $\Leftrightarrow \omega_0 = \frac{k}{m}$  la pulsation propre;

$$\Diamond$$
  $Q = \frac{\sqrt{km}}{\alpha}$  le facteur de qualité.

 $\ell_0$  reste donc la longueur d'équilibre du système.



## Important E5.3 : Analogie RLC-ressort amorti

Ici aussi, les deux systèmes sont **régis par la même équation différentielle**. On observe une **oscillation amortie** du ressort autour d'une position d'équilibre, ici  $x_{\rm eq} = 0 \Leftrightarrow \ell_{\rm eq} = \ell_0$ .

Ici, c'est le coefficient de frottements  $\alpha$  qui dissipe : on l'associe à R.

Méca←→Élec				
$x \\ v$	$\longleftrightarrow q \\ \longleftrightarrow i$			
m	$\longleftrightarrow L$			
	$\leftarrow$ $C^{-1}$			
	$\longleftrightarrow \frac{1}{\sqrt{LC}} \longleftrightarrow R$			

# III/C Bilan énergétique



#### Propriété E5.11 : $\mathcal{P}$ ressort

Dans le système masse-ressort horizontal avec frottements fluides, l'énergie mécanique diminue progressivement proportionellement au coefficient de friction  $\alpha$ :

$$\frac{\mathrm{d}\mathcal{E}_m}{\mathrm{d}t} = -\alpha v^2$$

## Démonstration E5.10 : $\mathcal{P}$ ressort

À partir du PFD  $\times v$  :

$$m\frac{\mathrm{d}^2 x}{\mathrm{d}t^2}\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} + \alpha \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t}\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} + kx\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} = 0$$
  
$$\Leftrightarrow \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{1}{2}m\left(\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t}\right)^2 + \frac{1}{2}kx^2\right) = -\alpha v^2$$

On a bien  $\mathcal{E}_m = \mathcal{E}_C + \mathcal{E}_{p,\mathrm{el}}$  qui diminue.



# III/D Solutions



# Propriété E5.12 : Solutions ressort

On a les mêmes solutions en changeant  $u_C$  par x et E par  $x_0$ 

# IV Résumé oscillateurs amortis



Important E5.4 : Résumé – pas de par cœur!					
Pseudo-périodique	Critique	<b>A</b> périodique			
$\Delta < 0 \Leftrightarrow Q > 1/2$	$\Delta = 0 \Leftrightarrow Q = 1/2$	$\Delta > 0 \Leftrightarrow Q < 1/2$			
$r_{\pm} = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm j\Omega$ $\Omega = \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1}$	$r = -\frac{\omega_0}{2Q} = -\omega_0$	$r_{\pm} = \frac{\omega_0}{2Q} \left( -1 \pm \sqrt{1 - 4Q^2} \right)$			
$u_C(t) = E \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times \left[\cos(\Omega t) + \frac{1}{\sqrt{4Q^2 - 1}}\sin(\Omega t)\right]$	$u_C(t) = E(\omega_0 t + 1) \exp(-\omega_0 t)$	$u_C(t) = \frac{E}{r_+ - r} \times \left(r_+ \exp(r t) - r \exp(r_+ t)\right)$			
$t_{95} pprox QT_0$	$t_{95} pprox rac{T_0}{2}$	$t_{95} pprox rac{T_0}{2Q}$			
$R = 500 \Omega$ $Q = 2.93$	$R = 2932 \Omega$ $Q = 0.5$	$R = 7500 \Omega$ $Q = 0.2$			
L = 43  mH $C = 20  nF$	$L = 0.043 \mathrm{H}$ $C = 0.00000002 \mathrm{F}$	$L = 0.043 \mathrm{H}$ $C = 0.00000002 \mathrm{F}$			
$R = 500 \Omega$ $Q = 2.93$	$R = 2932 \Omega$ $Q = 0.5$	$R = 7500 \Omega$ $Q = 0.2$			
$L = 0.043 \mathrm{H}$ $C = 0.00000002 \mathrm{F}$	$L = 0.043 \mathrm{H}$ $C = 0.00000002 \mathrm{F}$	$L = 0.043 \mathrm{H}$ $C = 0.00000002 \mathrm{F}$			