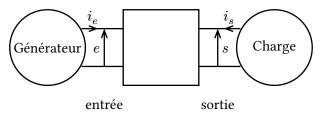
# Fonction de transfert - Diagramme de Bode - Filtre du $1^{\rm er}$ ordre

# I. Fonction de transfert - Diagramme de Bode

# 1) Notion de quadripole



On peut définir la notion d'impédance d'entrée et d'impédance de sortie:

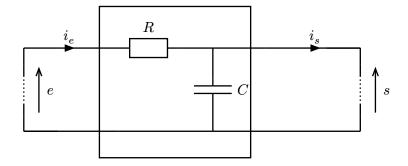
$$\underline{Z_e} = \underline{\frac{\underline{e}}{\underline{i_e}}}$$

$$\underline{Z_s} = \frac{\underline{s}}{\underline{i_s}}$$

On va considérer qu'un quadripole se comporte comme une impédance en entrée, et une impédance en sortie.

Exemples de quadripoles:

- Le transformateur
- Un circuit R,C:



## 2) Fonction de transfert

**Fonction de transfert**: Dans un circuit en régime sinusoïdal forcé, c'est le rapport de la sortie sur l'entrée.

$$\underline{H} = \frac{s}{e}$$

Elle est associée aux système linéaires, qui nous permettent d'appliquer le principe de superposition.

**<u>Principe de superposition</u>**: Si on a  $e_1$  et  $e_2$  des tensions telles que:

$$e(t) = \lambda_1 e_1(t) + \lambda_2 e_2(t)$$

Alors:

$$s(t) = \lambda_1 s_1(t) + \lambda_2 s_2(t)$$

Avec 
$$\underline{s_1}(t)=\underline{H}\underline{e_1}$$
 et  $\underline{s_2}(t)=\underline{H}\underline{e_2}$ 

 $\underline{\textbf{Système linéaire}}$ : Les valeurs s et e doivent respecter un système d'équation linéaires:

$$\sum_{k} a_k \frac{\mathrm{d}^k s}{\mathrm{d}t^k} + \sum_{l} b_l \frac{\mathrm{d}^l e}{\mathrm{d}t^l} = f(t)$$

Or, on peut traduire ces équation linéaire en notation complexe:

$$\sum_{k} a_{k} (j\omega)^{k} \underline{s} + \sum_{l} b_{l} (j\omega)^{l} \underline{e}$$

$$=\underline{s}\sum_{k}a_{k}(j\omega)^{k}+\underline{e}\sum_{l}b_{l}(j\omega)^{l}$$

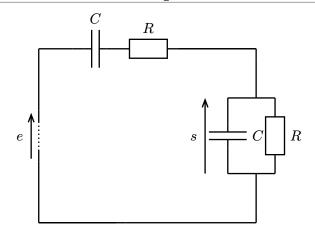
D'où la fonction de transfert dans un système linéaire:

$$\underline{H} = \frac{\underline{s}}{\underline{e}} = -\frac{\sum_l b_l(j\omega)^l}{\sum_k a_k(j\omega)^k}$$

#### △ Warn:

Les carrés, les racine carrés, etc... ne s'inscrivent pas dans les systèmes linéaires!

## 3) Lien entre fonction de transfert et équation différentielle



$$\underline{s} = \underline{e} \frac{\underline{Z_1}}{\underline{Z_1} + \underline{Z_2}}$$

$$\underline{H} = \frac{\underline{Z_1}}{\underline{Z_1} + \underline{Z_2}}$$

$$\underline{Z_1} = \frac{1}{\frac{1}{R} + jC\omega} = \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

$$\underline{Z_2} = \frac{1}{jC\omega} + R = \frac{1 + jRC\omega}{jC\omega}$$

$$\underline{H} = \frac{\frac{R}{1 + jRC\omega}}{\frac{R}{1 + jRC\omega} + \frac{1 + jRC\omega}{jC\omega}}$$

$$= \frac{jRC\omega}{jRC\omega + (1 + jRC\omega)^2}$$

$$= \frac{jRC\omega}{1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2}$$

$$\underline{H} = \frac{\underline{s}}{\underline{e}} = \frac{jRC\omega}{1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2}$$

$$(1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2)s = jRC\omega = \frac{jRC\omega}{1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2}$$

On retrouve l'équation différentielle (on transforme les  $j\omega$  en dérivées premières,  $(j\omega)^2=-\omega^2$  en dérivées secondes, etc...):

$$s + 3RC\frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t} + R^2C^2\frac{\mathrm{d}^2s}{\mathrm{d}t^2} = RC\frac{\mathrm{d}e}{\mathrm{d}t}$$

## 4) Gain et phase de $\underline{H}$

On a donc  $\underline{H}$  notre fonction transfert.

On définit le gain G le module de la fonction de transfert, avec  $G = |\underline{H}|$ , et  $\varphi$  la phase de la fonction de transfert, avec  $\varphi = \arg(\underline{H})$ 

En général, on utilisera le gain en décibel:

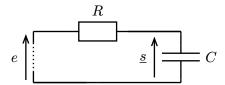
$$G_{\rm dB} = 20\log_{10}(G)$$

#### 5) Les deux tracés du diagramme de Bode

Le diagramme de Bode, c'est le tracé du gain en décibel, et de la phase, en fonction du  $\log_{10}(\omega) = \log_{10}(2\pi f)$ 

#### 6) Cas du circuit R, C

On a un circuit de la forme:



On a:

$$\underline{H} = \frac{\underline{s}}{\underline{e}} = \frac{\underline{Z}_c}{\underline{Z}_c + \underline{Z}_R} = \frac{\frac{1}{jC\omega}}{\frac{1}{jC\omega} + R}$$

Donc:

$$\begin{split} \underline{H} &= \frac{1}{1 + jRC\omega} \\ G &= |\underline{H}| = \frac{|\underline{s}|}{|1 + jRC\omega|} \\ G &= \frac{1}{\sqrt{1^2 + (RC\omega)^2}} \\ G_{\text{dB}} &= 20 \log_{10} G \\ &= 20 \log_{10} (1) - 20 \log_{10} \left( \sqrt{1 + (RC\omega)^2} \right) \\ &= -20 \log_{10} \left( \sqrt{1 + R^2 C^2 \omega^2} \right) \end{split}$$

On fait un diagramme asymptotique:

• À basses fréquences  $\Leftrightarrow \omega \to 0$ , on a

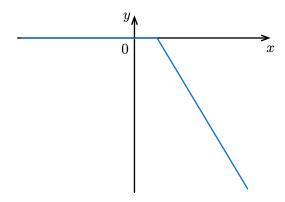
$$G_{\mathrm{dB}} \to 0$$

- À hautes fréquences  $\Leftrightarrow \omega \to \infty$ , on a

$$G_{\mathrm{dB}} \rightarrow -20 \log(RC\omega) = -20 \log(RC) - 20 \log(\omega)$$

On a une pente de -20 dB/décade

En traçant le diagramme de Bode correspondant:



On cherche l'intersection des asymptotes:

$$\begin{split} 0 &= -20 \log(RC) - 20 \log(\omega) \\ &20 \log(RC) = -20 \log(\omega) \\ &20 \log\left(\frac{1}{RC}\right) = 20 \log(\omega) \\ &\Leftrightarrow \frac{1}{RC} = \omega \end{split}$$

On cherche dorénavant le diagramme de bode.

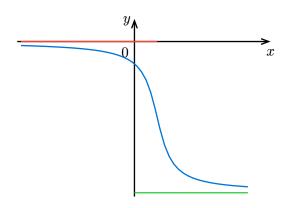
$$\begin{split} \underline{H} &= \frac{1}{1+jRC\omega} \\ \varphi &= \arg(\underline{H}) = \arg(1) - \arg(1+jRC\omega) = 0 - \Psi \\ \Psi &= \arg(1+jRC\omega) \\ \begin{cases} \tan\Psi = \frac{RC\omega}{1} \\ \cos\Psi \text{ du signe du dénominateur donc} > 0 \end{split}$$

Donc

$$\Psi = \arctan(RC\omega)$$
$$\varphi = -\arctan(RC\omega)$$

• 
$$\omega \to 0 \Rightarrow \varphi \to 0$$
  
•  $\omega \to +\infty \Rightarrow \varphi \to -\frac{\pi}{2}$ 

On a:



# II. Notion de filtrage

# 1) But du filtrage

Un filtrage permet de ne sélectionner qu'une partie des fréquences d'un signal.

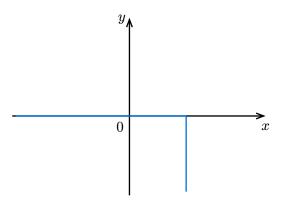
# 2) Bande passante

Définie à -3 dB par l'ensemble des  $\omega$  tels que  $G_{\rm dB} \geq G_{\rm dB,max} - 3$  dB ou  $G(\omega) \geq \frac{G_{\rm max}}{\sqrt{2}}$ 

Bande passante: ensemble des fréquences à garder

# 3) Filtres ideal

Un filtre est dit idéal si il a un gain de 1 pour les fréquences souhaité et 0 pour les autres.



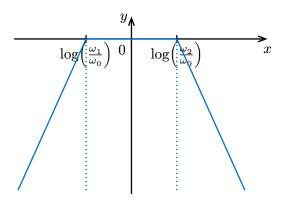
# 4) Différent type de filtrage

Il y a 2 types de filtrage commun:

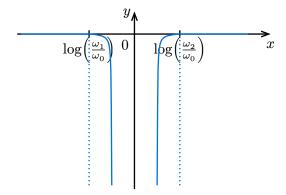
<u>Filtre passe-bas</u>: Laisse passer les basses fréquences <u>Filtre passe-haut</u>: Laisse passer les hautes fréquences

On peut aussi trouver:

<u>Filtre passe-bande</u>: Ne laisse passer qu'une partie des fréquences:



Filtre coupe-bande: Laisse passer tout sauf une partie des fréquences:



On graphe les abscisses en fonction de  $\log\left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)$  afin de centrer le filtrage ainsi que normaliser la grandeir dans le log.

# 5) Ordre des filtres

**Ordre du filtre**: degré du polynome de  $\omega$  au dénominateur de la fonction de transfert

# III. Filtre passif de premier ordre

## 1) Définition

Les filtres passifs du premier ordre sont ceux faisant intervenir un puissance 1 de  $\omega$  au dénominateur de H.

## 2) Filtre passe-bas

Le circuit R, C est un filtre passe bas.

#### a) Fonction de transfert

$$\underline{H} = \frac{1}{1 + jRC\omega}$$

Ou, sous sa forme canonique:

$$\underline{H} = \frac{H_0}{1 + j\frac{\omega}{\omega_0}}$$

#### b) Étude du gain

Le gain G d'un filtre correspond au module de sa fonction de transfert.

$$G = |\underline{H}| = \frac{|H_0|}{\left|1 + j\frac{\omega}{\omega_0}\right|} = \frac{H_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^2}}$$

En le passant au log, on obtient le gain en décibels:

$$G_{\mathrm{dB}} = 20 \log G = 20 \log \lvert H_0 \rvert - 20 \log \sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^2}$$

#### c) Fréquence de coupure

La bande passante est définie de deux manières:

• Pour le gain par:

$$\omega \text{ tel que } G(\omega) \geq \frac{G_{\max}}{\sqrt{2}}$$

• Pour le gain en décibel:

$$\omega$$
 tel que  $G_{\mathrm{dB}}(\omega) \geq G_{\mathrm{dB,max}} - 3 \mathrm{~dB}$ 

Ici, on a:

• 
$$G_{\max} = |H_0|$$

$$\begin{split} {}^{\bullet} G(\omega) &= \frac{|H_0|}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^2}} \geq \frac{|H_0|}{\sqrt{2}} \\ \Leftrightarrow 1 + \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^2 \leq 2 \\ \Leftrightarrow \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^2 \leq 1 \\ \Leftrightarrow \omega \leq \omega_0 \end{split}$$

La bande passante de ce filtre est donc  $[0;\omega_0]$ .

Dans le cas des hautes fréquences, on a  $\omega\gg\omega_0.$  On a donc:

$$\underline{H} \approx \frac{H_0}{j\frac{\omega}{\omega_0}} = \frac{H_0\omega_0}{j\omega} = \frac{\underline{s}}{\underline{e}}$$

D'où:

$$\begin{split} j\omega\underline{s} &= H_0\omega_0\underline{e} \\ \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t} &= H_0\omega_0e(t) \\ s &= \int H_0\omega_0e(t)\,\mathrm{d}t \end{split}$$

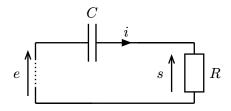
On observe donc un comportement intégrateur (à une constant multiplicatrice près) dans les hautes fréquences.

△ Warn

Ce comportement n'est valide que si l'on a du  $j\omega$  au dénominateur.

# 3) Filtre passe haut

On inverse la place du condensateur et du résistor:



On applique un pont diviseur de tension:

$$\underline{s} = \underline{e} \frac{\underline{Z_R}}{Z_R + Z_C}$$

D'où:

$$\underline{H} = \frac{\underline{s}}{\underline{e}} = \frac{R}{R + \frac{1}{j\omega C}} = \frac{jR\omega C}{1 + jRC\omega}$$

On met la fonction de transfert sous forme canonique:

$$\underline{H} = \frac{H_0 j \frac{\omega}{\omega_0}}{1 + j \frac{\omega}{\omega_0}}$$

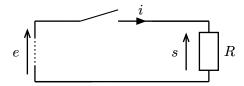
(Avec, ici,  $H_0=1$  et  $\omega_0=\frac{1}{RC}$ )

$$\underline{H} = \frac{H_0}{\frac{\omega_0}{j\omega} + 1}$$
$$= \frac{H_0}{-j\frac{\omega}{\omega_0} + 1}$$

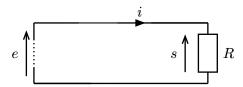
# 4) Comportement asymptotique à haute et à basse fréquences

#### a) Basses fréquences

À basse fréquence, on apparente la condensateur à un interrupteur ouvert:



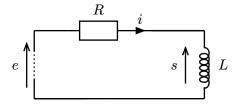
Et à haute fréquence, on apparente le condensateur à un fil:



On observe bien le comportement attendu (filtrage des basses fréquences).

## Φ Note:

On peut remplacer le condensateur par une bobine dans l'autre circuit, ce qui nous donne le même comportement passe haut:



#### b) Fonction de transfert

$$\begin{split} \underline{H} &= \frac{H_0 j \frac{\omega}{\omega_0}}{1 + j \frac{\omega}{\omega_0}} \\ &= \frac{H_0}{1 - j \frac{\omega_0}{\omega_0}} \end{split}$$

#### c) Étude du gain

$$G = \frac{|H_0|}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2}}$$

 $\omega$  est croissante donc  $\left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2+1$  est décroissante.

On prend l'inverse à nouveau, donc G est croissante.

#### d) Diagramme asymptotique

• Quand  $\omega \to +\infty$ ,  $\frac{\omega_0}{\omega} \to 0$ , donc  $G \to |H_0|$  D'où:  $G_{\mathrm{dB}}=20\log(G) \to 20\log|H_0|$ 

On a une asymptote horizontale d'ordonnée  $20 \log |H_0|$ .

• Quand  $\omega \to 0$ ,  $\frac{\omega_0}{\omega} \to +\infty$ ,

$$\sqrt{1+\left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2}\approx\sqrt{\left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2}=\frac{\omega_0}{\omega}$$

On a

$$G = \frac{|H_0|}{\frac{\omega_0}{\omega}} = \omega \frac{|H_0|}{\omega_0}$$

D'où:

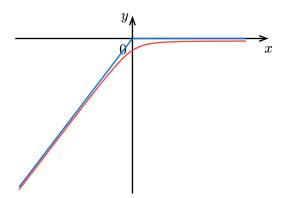
$$G_{\mathrm{dB}} = 20 \log \lvert H_0 \rvert + 20 \log \frac{\omega}{\omega_0}$$

On a une pente à +20 dB/decad.

On cherche l'intersection des asymptotes:

$$\begin{split} 20\log|H_0| &= 20\log|H_0| + 20\log\frac{\omega}{\omega_0} \\ \Leftrightarrow &\log\frac{\omega}{\omega_0} = 0 \\ \Leftrightarrow &\omega = \omega_0 \end{split}$$

On a donc:



#### e) Déphasage

$$\underline{H} = \frac{H_0 j \frac{\omega}{\omega_0}}{1 + j \frac{\omega}{\omega_0}} = \frac{H_0}{1 - j \frac{\omega_0}{\omega}}$$

i) Première méthode On prend la première expression de  $\underline{H}$ : On a:

$$\varphi = \arg(\underline{H}) = \arg(H_0) + \arg \biggl(j\frac{\omega}{\omega_0}\biggr) - \arg\biggl(1 + j\frac{\omega}{\omega_0}\biggr)$$

D'où:

$$\varphi = \begin{cases} 0 \text{ si } H_0 > 0 \\ \pi \text{ si } H_0 < 0 \end{cases} + \frac{\pi}{2} - \Psi$$

Avec:

$$\tan \Psi = \frac{\frac{\omega}{\omega_0}}{1} = \frac{\omega}{\omega_0}$$

 $\cos \Psi$  est du signe de la partie réelle, donc > 0:

$$\begin{split} \Psi &= \arctan \left( \frac{\omega}{\omega_0} \right) \\ \varphi &= \begin{cases} 0 \text{ si } H_0 > 0 \\ \pm \pi \text{ si } H_0 < 0 \end{cases} + \frac{\pi}{2} - \arctan \left( \frac{\omega}{\omega_0} \right) \\ &= \begin{cases} \frac{\pi}{2} - \arctan \left( \frac{\omega}{\omega_0} \right) \text{ si } H_0 > 0 \\ -\frac{\pi}{2} - \arctan \left( \frac{\omega}{\omega_0} \right) \text{ si } H_0 < 0 \end{cases} \end{split}$$

## ii) Deuxième méthode

On prend la deuxième expression de  $\underline{H}$ :

$$\begin{split} \varphi &= \mathrm{arg}(H_0) - \mathrm{arg} \bigg( 1 - j \frac{\omega_0}{\omega} \bigg) \\ \varphi &= \begin{cases} 0 \text{ si } H_0 > 0 \\ \pi \text{ si } H_0 < 0 \end{cases} - \Psi \\ \tan \Psi &= -\frac{\omega_0}{\omega} \end{split}$$

Avec  $\cos \Psi$  du signe de 1, donc positif, d'où:

$$\begin{split} \Psi &= \arctan \left( -\frac{\omega_0}{\omega} \right) = -\arctan \left( \frac{\omega_0}{\omega} \right) \\ \varphi &= \begin{cases} \arctan \left( \frac{\omega_0}{\omega} \right) \text{ si } H_0 > 0 \\ \pi + \arctan \left( \frac{\omega_0}{\omega} \right) \text{ si } H_0 < 0 \end{cases} \end{split}$$

#### Φ Note:

Selon la méthode qu'on utilise, on arrive pas forcément à la même expression du déphasage. Cela dit, on doit trouver les même variations et asymptotes.

#### iii) Étude des variations

 $\omega$  est croissant, donc  $\frac{\omega_0}{\omega}$  est décroissante. arctan est croissante.

 $\varphi$  est donc **décroissante**.

## iv) Étude asymptotique

• Si  $H_0 > 0$ :

• Si 
$$\omega \to 0$$
,  $\frac{\omega_0}{\omega} \to +\infty$ , donc  $\varphi \to \frac{\pi}{2}$ 

► Si 
$$\omega \to 0$$
,  $\frac{\omega_0}{\omega} \to +\infty$ , donc  $\varphi \to \frac{\pi}{2}$ 
► Si  $\omega \to +\infty$ ,  $\frac{\omega_0}{\omega} \to 0$ , donc  $\varphi \to 0$ 

$$\begin{split} \bullet & \text{ Si } H_0 < 0: \\ \bullet & \text{ Si } \omega \to 0, \frac{\omega_0}{\omega} \to +\infty, \operatorname{donc} \varphi \to \frac{3\pi}{2} \\ \bullet & \text{ Si } \omega \to +\infty, \frac{\omega_0}{\omega} \to 0, \operatorname{donc} \varphi \to \pi \end{split}$$

• Si 
$$\omega \to +\infty$$
,  $\frac{\omega_0}{\omega} \to 0$ , donc  $\varphi \to \pi$ 

## f) Bande passante

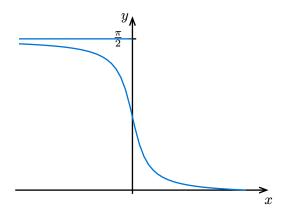
$$G_{\mathrm{dB}} \geq G_{\mathrm{dB,max}} - 3 \mathrm{~dB}$$

Ou:

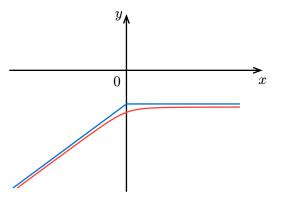
$$\begin{split} G(\omega) & \geq \frac{G_{\max}}{\sqrt{2}} \\ \Leftrightarrow \frac{|H_0|}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2}} \geq \frac{|H_0|}{\sqrt{2}} \\ \Leftrightarrow 1 + \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 \leq 2 \\ \Leftrightarrow \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 \leq 1 \\ \Leftrightarrow \omega \geq \omega_0 \end{split}$$

## g) Diagramme de Bode

Si  $H_0 > 0$ :



Si  $\left| H_{0} \right| < 1$ :



## h) Comportement dérivateur

On a:

$$\underline{H} = \frac{H_0}{1 - j\frac{\omega_0}{\omega}} = \frac{\underline{s}}{\underline{e}}$$

D'où, si  $\omega \ll \omega_0, \frac{\omega_0}{\omega} \to +\infty,$ alors:

$$\begin{split} \underline{H} &\approx \frac{H_0}{-j\frac{\omega_0}{\omega}} = \frac{H_0}{\frac{\omega_0}{j\omega}} = \underbrace{j\omega}_{\text{facteur de dérivation}} \frac{H_0}{\omega_0} \\ &\underline{\underline{s}} = \underline{H}\underline{e} \\ &= j\omega\underline{e}\frac{H_0}{\omega_0} = \frac{\mathrm{d}\underline{e}}{\mathrm{d}t}\frac{H_0}{\omega_0} \end{split}$$

On obtient la dérivée de l'entrée, si la condition sur la fréquence est remplie.

# 5) Quelques remarques sur les filtres du 1 er ordre.

- 1. On ne peut pas obtenir de comportements de type passe-bande ou coupe-bande uniquement avec des filtres du premier ordre.
- 2. En regardant les asymptotes du filtre du premier ordre, on a des asymptotes diagonales à  $\pm 20~\mathrm{dB/decal}$ . C'est l'écart de pente maximale atteignable avec le premier ordre. C'est aussi l'unité de « base » des filtres. Un filtre d'ordre n donnera des asymptotes de pente  $20n~\mathrm{dB/decal}$ .
- 3. En regardant la phase, c'est la même chose, on a une variation de  $\frac{\pi}{2}$ .