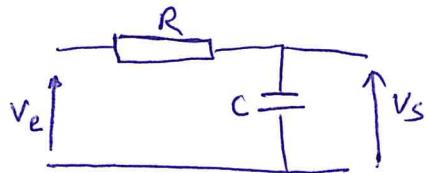


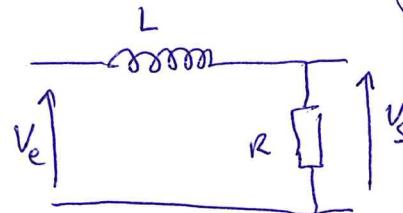
étude d'un filtre passe bas 1<sup>er</sup> ordre

12/13



$$H(j\omega) = \frac{V_s}{V_e} = \frac{1/j\omega C}{R + 1/j\omega C} = \frac{1}{1 + Rj\omega C}$$

$$H(j\omega) = \frac{1}{1 + j\frac{\omega}{\omega_c}} \quad \text{avec } \omega_c = \frac{1}{RC}$$



$$H(j\omega) = \frac{V_s}{V_e} = \frac{R}{R + jL\omega} = \frac{1}{1 + j\frac{L\omega}{R}}$$

$$H(j\omega) = \frac{1}{1 + j\frac{\omega}{\omega_c}}, \quad \omega_c = \frac{R}{L}$$

La forme générale :

$$H(j\omega) = \frac{V_s}{V_e} = \frac{H_0}{1 + j\frac{\omega}{\omega_c}}$$

$$|H(j\omega)| = \frac{H_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{\omega_c}\right)^2}}, \quad H_{dB} = 20 \log(H_0) - 10 \log\left(1 + \left(\frac{\omega}{\omega_c}\right)^2\right)$$

$$\arg H(j\omega) = \varphi$$

$$\begin{aligned} \varphi(\omega) &= \arg\{H(j\omega)\} = \arg(H_0) - \arg\left(1 + j\frac{\omega}{\omega_c}\right) = \arctg(0) - \arctg\frac{\omega}{\omega_c} \\ &= -\arctg\left(\frac{\omega}{\omega_c}\right) \end{aligned}$$

étude asymptotique :

- pour  $\frac{\omega}{\omega_c} \ll 1 \rightarrow \frac{\omega}{\omega_c} \xrightarrow{\text{asymptote}} 0$ ,  $|H(j\omega)| = H_0$  et  $H_{dB} = 20 \log(H_0) - 10 \log\frac{1}{0}$

$H_{dB} = 20 \log(H_0) \Rightarrow$  le gain est une asymptote  $y(\omega) = 20 \log(H_0)$

$$\varphi(\omega) = 0$$

- Pour  $\frac{\omega}{\omega_c} \gg 1$ ,  $\frac{\omega}{\omega_c} \rightarrow \infty \xrightarrow{\text{on néglige les termes}} H(j\omega) = \frac{H_0}{\sqrt{(\omega/\omega_c)^2}} = \frac{H_0 \omega_c}{\omega} \Rightarrow H_{dB} = 20 \log\frac{H_0 \omega_c}{\omega} - 20 \log \omega$

$\Rightarrow$  le gain est une asymptote  $y(\omega) = 20 \log H_0 \omega_c - 20 \log \omega$

$$\varphi(\omega) = \arg\left(\frac{H_0 \omega_c}{j\omega}\right) = \arg\left(-j\frac{H_0 \omega_c}{\omega}\right) = -\arg\left(j\frac{H_0 \omega_c}{\omega}\right) = -\frac{\pi}{2}$$

- pour  $\omega = \omega_c$  (points particuliers du diagramme).

$$|H(j\omega)| = \frac{H_0}{\sqrt{2}} \Rightarrow H_{dB} = 20 \log(H_0) - 20 \log\sqrt{2} = 20 \log(H_0) - 3dB$$

$$\text{pour } H_0 = 1 \Rightarrow H_{dB} = -3dB \text{ et } \varphi = -\arctg\frac{\omega}{\omega_c} = -\arctg 1 = -\frac{\pi}{4}$$

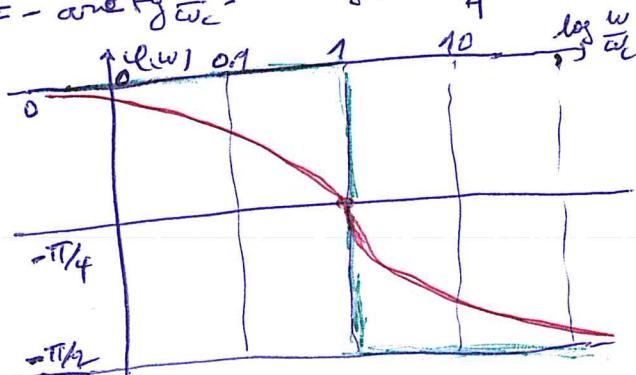
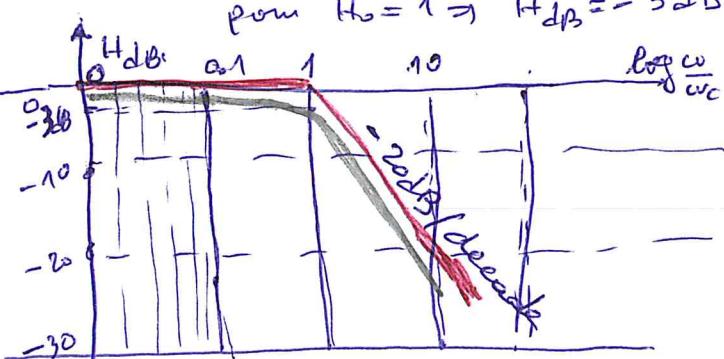
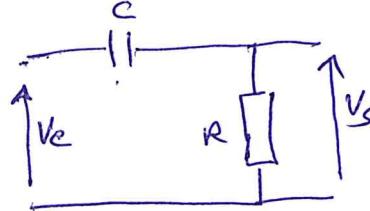
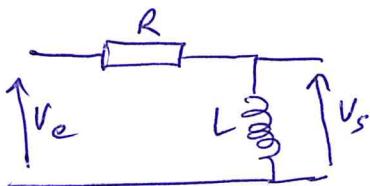


diagramme asymptotique et réel du filtre passe bas 1<sup>er</sup> ordre

## étude d'un filtre passe basse 1<sup>er</sup> ordre

(14)



$$H(j\omega) = \frac{V_s}{V_c} = \frac{jL\omega}{R + jL\omega} = \frac{j\frac{L}{R}\omega}{1 + j\frac{L}{R}\omega}$$

$$\omega_L = \frac{L}{R}, \quad \omega_C = \frac{1}{RC}$$

$$\text{La forme générale : } H(j\omega) = H_0 \frac{j\frac{\omega}{\omega_C}}{1 + j\frac{\omega}{\omega_C}}$$

$$H(j\omega) = \frac{R}{R + j\frac{1}{\omega_C}} = \frac{jRL\omega}{1 + jRL\omega}$$

$H_0$  = gain statique  
= gain à très basse fréquence  
lorsqu'il n'y a pas de oscillations

## l'étude asymptotique (La même)

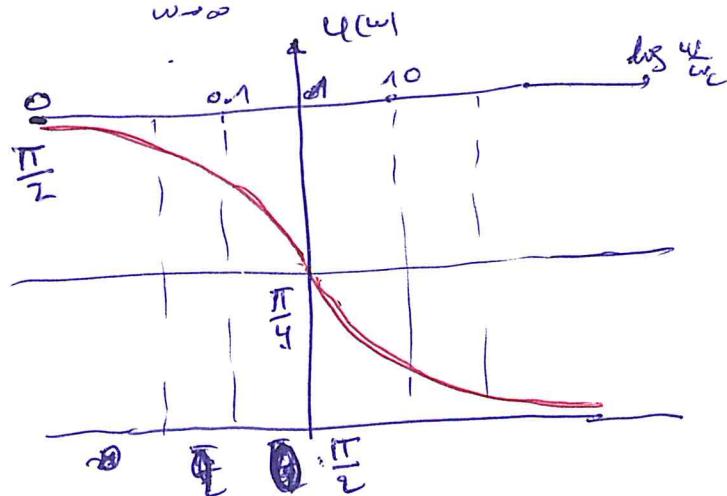
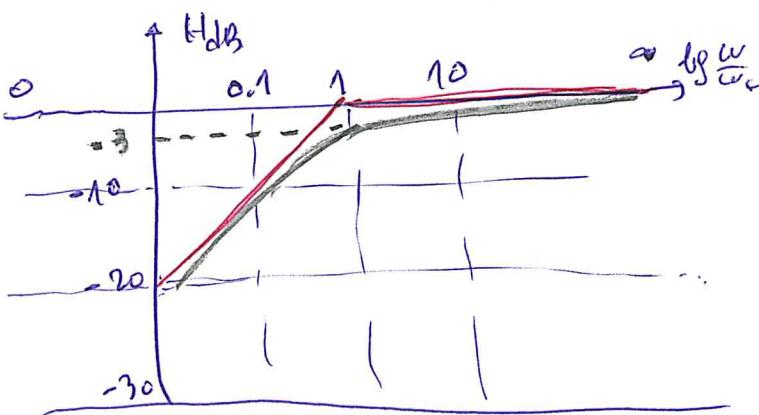
$$H(j\omega) = H_0 \cdot \frac{j\frac{\omega}{\omega_C}}{1 + j\frac{\omega}{\omega_C}} \times j\frac{\omega_C}{\omega} \rightarrow H(j\omega) = \frac{H_0}{1 + j\frac{\omega_C}{\omega}} \cdot$$

$$|H(j\omega)| = \sqrt{\frac{H_0^2}{1 + (\frac{\omega_C}{\omega})^2}} \quad \text{et} \quad \varphi = \arg \{H(j\omega)\} = \arg \{H_0\} - \arg \left\{ 1 + j\frac{\omega_C}{\omega} \right\}$$

$$H_{dB} = 20 \log |H_0| + 10 \log \left( 1 + \left( \frac{\omega_C}{\omega} \right)^2 \right) = \cancel{20 \log |H_0|}$$

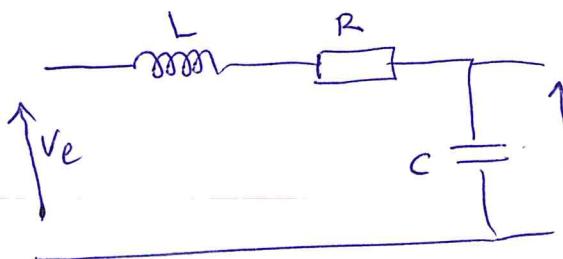
- Pour  $\frac{\omega}{\omega_C} < 1 \Rightarrow \begin{cases} H_{dB} = -20 \log \frac{\omega_C}{\omega} = 20 \log \frac{\omega}{\omega_C}. \\ \varphi(\omega) = \frac{\pi}{2} \text{ car } \arctg \frac{\omega_C}{\omega} = \arctg \frac{1}{\frac{\omega}{\omega_C}} = \frac{\pi}{2}. \end{cases}$

- Pour  $\frac{\omega}{\omega_C} > 1 \Rightarrow \begin{cases} H_{dB} = 20 \log |H_0| = 0 \quad H_0 = 1 \\ \varphi(\omega) = 0 \quad \text{car } \arctg \frac{\omega_C}{\omega} = \arctg 0 = 0 \end{cases}$



# étude d'un filtre passe bas 2<sup>e</sup> ordre

(15)



$$H = \frac{1}{\frac{1}{j\omega L} + \frac{1}{R\omega} + \frac{1}{j\omega C}} = \frac{1}{1 + jR\omega L - \frac{1}{LC}\omega^2}$$

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}, \quad \omega_0 \neq RC, \quad \omega_0 \text{ dépend de } L \text{ et } C$$

de  $L$  et  $C$  ~~qui sont respectives~~

La forme canonique de  $H$

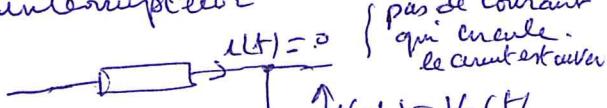
$$H = \frac{H_0}{1 - \omega^2 + j\frac{\omega}{Q}}, \quad Q = \frac{\omega}{\omega_0}, \quad \omega_0^2 = \frac{1}{LC}, \quad R\omega_0 = \frac{\omega}{Q}$$

$Q$  = facteur de qualité

$$Q = \frac{1}{RC\omega_0} \cdot \frac{\omega_0}{\omega_0} = \frac{1}{RC\omega_0}, \quad RC = \frac{1}{\omega_0} \sqrt{LC} = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$$

Rq's :

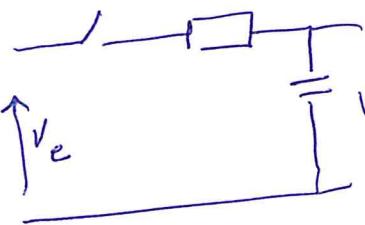
① Pour les basses fréquences (BF) la bobine est un fil et la capacité se comporte comme un interrupteur



$V_{s(t)}$

$$H = \frac{V_s}{V_e} = 1$$

② pour les hautes fréquences (HF) l'impédance de  $L$  est infinie ( $j\omega L$ ) se comporte comme un interrupteur



$$H = \frac{V_s}{V_e} = 0$$

- basses fréquences :  $\frac{\omega}{\omega_0} < 1 \rightarrow \frac{\omega}{\omega_0} \rightarrow 0 \rightarrow n \rightarrow 0 \Rightarrow H \approx 1 \Rightarrow |H| = 1$

- hautes fréquences :  $\frac{\omega}{\omega_0} \gg 1 \rightarrow \frac{\omega}{\omega_0} \rightarrow \infty \rightarrow n \rightarrow \infty \Rightarrow H \approx \frac{1}{n^2} = |H| \rightarrow 0$

$$\text{BF : } H_{dB} = 20 \log |H| = 20 \log 1 = 0$$

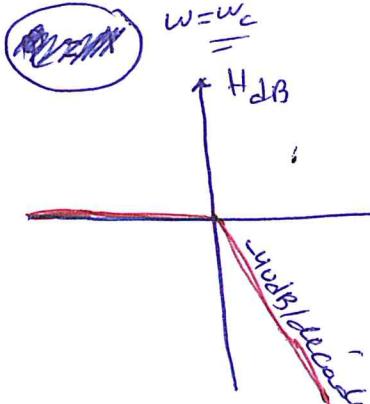
$$\text{HF : } H_{dB} = 20 \log \frac{1}{n^2} = 20 (\log 1 - \log n^2) = 0 - 40 \log n = -40 \log n$$

L'argument  $\angle(H)$  :

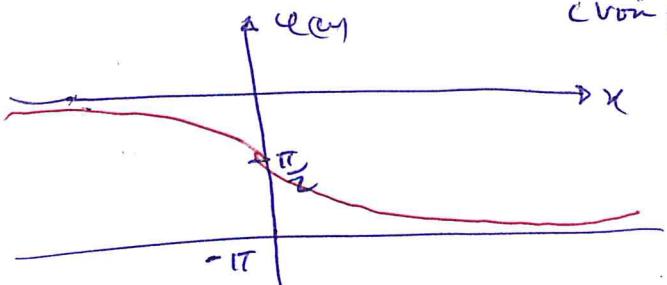
$$\text{BF : } \angle(\omega) = \arg(H) = \arg(1) = 0 [2\pi] = \arg(H)$$

$$\text{HF : } \angle(\omega) = \arg\left(-\frac{1}{n^2}\right) = \pm \pi \quad \text{dans notre cas } \angle = -\pi$$

(voir p. 11)



on remarque que  
la pente est  
-40  
2<sup>e</sup> ordre



## étude de H en fonction de Q:

(16)

$$\text{pour } n=1 \Rightarrow \frac{\omega}{\omega_0} = 1 \quad |H| = \frac{1}{\sqrt{(1-n^2) + \frac{n^2}{Q^2}}} \quad \text{avec } H = \frac{1}{\sqrt{1-n^2 + \frac{n^2}{Q^2}}} \quad |H| = \frac{1}{\sqrt{1-\frac{\omega^2}{\omega_0^2} + \frac{\omega^2}{Q^2}}}$$

il y a deux comportements du filtre passe bas du 2<sup>me</sup> ordre

$$\text{pour } n=1 \Rightarrow H = \frac{1}{\sqrt{1-\frac{1}{Q^2}}} = \frac{Q}{\sqrt{Q^2-1}} = -jQ \Rightarrow |H| = Q$$

donc si  $Q \uparrow$  on peut avoir une résonnance.

C'est à dire la valeur de Q au pt  $\omega = \omega_0$  dépend d'autres valeurs par exemple celle de C et L etc

donc le gain max n'est pas obligatoirement égal à 1 (cas des filtres passifs).

on cherche les valeurs de Q à la résonnance (~~cas des~~) ( $n=1$ )

à la résonnance C'est un extrémum, donc il faut dériver  $|H| \Rightarrow$  La dérivée de  $|H|$  est la dérivé d'une fraction. Elle donne :

$$2n\left(\frac{1}{Q^2} - 2(1-n^2)\right) = 0, \quad n \neq 0 \Rightarrow \frac{\frac{\omega}{\omega_0}}{\frac{1}{Q^2}} - 2(1-n^2) = 0$$

(on dérive par rapport à n  
signifie qu'on dérive par rapport à  $\omega$ )

$$\Rightarrow \frac{1}{Q^2} - 2 - 2n^2 = 0 \Rightarrow n = \sqrt{1 - \frac{1}{2Q^2}} \Rightarrow \text{pour } n=1 \quad \frac{\omega}{\omega_0} = \frac{1}{2Q^2} \quad Q = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

{ pour  $Q = \frac{1}{\sqrt{2}}$  on a l'allure normale  $H$  passe bas -3dB  
pour  $n=1 \Rightarrow \omega = \omega_0$

pour  $Q > \frac{1}{\sqrt{2}}$  on a un extrémum et pour  $Q < \frac{1}{\sqrt{2}}$  on a une

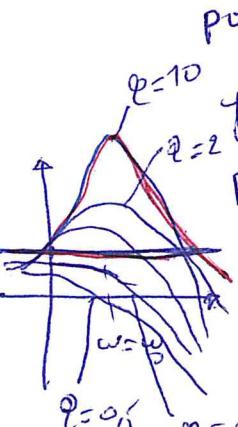
fonction monotone.

$$\text{par exemple pour } Q > 2 \quad \frac{\omega}{\omega_0} = \sqrt{1 - \frac{1}{2Q^2}} \Rightarrow \omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{2Q^2}}$$

$Q = 2 \Rightarrow \omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{8}} \approx \omega_0$  mais qui n'est pas exacte.  
quand  $Q \rightarrow \infty$   $\omega \approx \omega_0$  et le gain Max vaut  $Q$ .

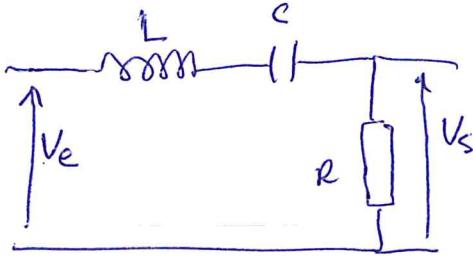
$$H = \frac{1}{\sqrt{(1-n^2)^2 + \frac{n^2}{Q^2}}} \Big|_{n=1} = Q.$$

on remarque que Q le facteur déterminant la coupe passe si Q↑  
peut déterminer la coupe passe si Q↑.



# Etude d'un filtre passe-bande, 2<sup>me</sup> ordre

(17)



$$\boxed{H(\omega)} = \frac{V_s}{V_e} = \frac{R}{R + jL\omega + \frac{1}{jC\omega}}$$

$$\boxed{H(\omega)} = \frac{Rj\omega}{jCR\omega + jLC\omega^2 + 1} = \frac{V_s}{V_e}$$

$$\boxed{H(\omega)} = \frac{R}{R + j(L\omega - \frac{1}{C\omega})} = \frac{V_s}{V_e}$$

La forme générale :

en fonction de transfert du système

$$H = K \frac{V_s}{V_e} = H_0 \frac{V_s}{V_e} = \frac{H_0 \cdot R}{R + j(L\omega - \frac{1}{C\omega})}$$

$$H(j\omega) = \frac{H_0}{1 + j\left(\frac{L\omega}{R} - \frac{1}{C\omega}\right)} = \frac{H_0}{1 + j\Phi\left(\omega - \frac{1}{\omega}\right)}$$

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

$$\boxed{n = \frac{\omega}{\omega_0}}$$

Formes asymptotiques

$$\begin{aligned} H_{dB} &= 20 \log(H_0) - 20 \log \left( 1 + \Phi^2 \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)^2 \right)^{\frac{1}{2}} \\ &= 20 \log(H_0) - 10 \log \left( 1 + \Phi^2 \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)^2 \right) \end{aligned}$$

$$\begin{cases} \begin{aligned} w \rightarrow 0 & \quad H_{dB} = 20 \log(H_0) - 10 \log \left( \frac{\omega_0}{\omega} \Phi \right)^2 \\ &= 20 \log(H_0) - 20 \log \frac{\omega_0}{\omega} \Phi \\ &= 20 \log(H_0) - 20 \left( \log \frac{\omega_0}{\omega} + \log \Phi \right) \\ &= 20 \log(H_0) + 20 \log \frac{\omega}{\omega_0} - 20 \log \Phi. \end{aligned} & \text{on néglige le } \ell \end{cases}$$

$$H_{dB} = 20 \log(H_0) + 20 \log \frac{\omega}{\omega_0}, \quad n = \frac{\omega}{\omega_0}$$

$$\Phi(\omega) = -\arctg \left( -\frac{1}{\omega n} \right) = -\left( -\frac{\pi}{2} \right) = \frac{\pi}{2}$$

$$\begin{cases} w \rightarrow \infty & \quad H_{dB} = 20 \log(H_0) - 20 \log \frac{\omega}{\omega_0} \\ \Phi(\omega) = -\frac{\pi}{2} & \end{cases}$$

$$\begin{aligned} \omega_0 &= \frac{R}{L} \\ \omega_0 &= \frac{1}{RC} \end{aligned}$$

$$\omega = \omega_0 \Rightarrow H_{dB} = 20 \log(1) = 0 \quad \varphi = 0$$

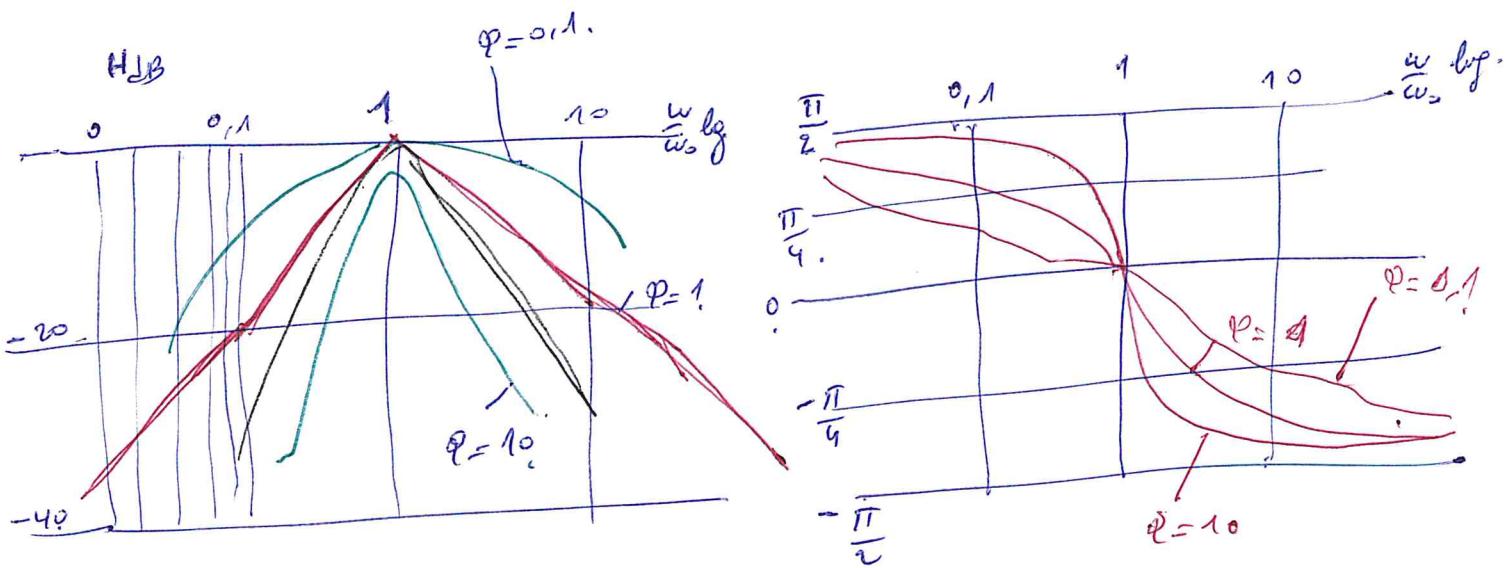
les asymptotes se coupent au point  $\frac{\omega}{\omega_0} = 1$

$H_{dB}$  et  $H_{dB}$  se coupent au point  $\omega = \omega_0$

$$\omega = \omega_0 \rightarrow 20 \log(1) + 20 \log(\kappa) = 20 \log H_0 - 20 \log \kappa$$

$\kappa = 1$  pour  $\omega = \omega_0 \Rightarrow \log \frac{\omega}{\omega_0} = 1 \Rightarrow 20 \log H_0 - 20 \log Q = H_{dB}$

donc les asymptotes sont au dessus de l'axe  $H_{dB} = 0$



puisque C'est un passe bande, donc il y a deux fréquences  $\omega_1$  et  $\omega_2$

Cherchons  $\omega_1$  et  $\omega_2$ .

$$H(\omega_{1,2}) = \frac{H_0}{\sqrt{2}} \text{ donc il faut que } P^2 \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)^2 = 1$$

$$\frac{\omega - \omega_0}{\omega_0} = \pm \frac{1}{Q} \Rightarrow \left( n - \frac{1}{n} \right)^2 = \pm \frac{1}{Q} \Rightarrow n^2 - 1 = \frac{n}{Q} \Rightarrow n^2 - \frac{n}{Q} - 1 = 0$$

~~On a deux racines réelles.~~ ~~On a deux racines réelles.~~ ~~On a deux racines réelles.~~

$$\Delta = \frac{1}{Q^2} + 4.$$

$Q$ : facteur de qualité : il est utilisé pour mesurer la largeur de la bande (pas bon pour le

$$\chi_1 = \frac{\omega_1}{\omega_0} = -\frac{1}{2Q} + \frac{\sqrt{\Delta}}{2} \quad \left\{ \text{et } \frac{\omega_2 - \omega_1}{\omega_0} = \frac{1}{2Q} + \frac{1}{2Q} = \frac{1}{Q} = 1 \right.$$

$$\chi_2 = \frac{\omega_2}{\omega_0} = +\frac{1}{2Q} - \frac{\sqrt{\Delta}}{2}.$$

$$\frac{\Delta \omega}{\omega_0} = \frac{1}{Q} \Rightarrow \boxed{\Delta \omega = \frac{\omega_0}{Q}}$$