

## ③ 1. Fonctions de transfert des trois circuits.

Pour les trois circuits, on applique le théorème de Millman à l'entrée  $\ominus$  de l'A.O. Comme les AO sont supposés idéaux on a  $e_0 = 0$  soit  $V_0 = V_0 = 0$ .

D'où :

$$1 \text{ Circuit 1} \quad \frac{1}{R} \underline{e}_1 + \frac{1}{R} \underline{s}_1 = 0 \quad H_1(j\omega) = - \frac{1}{1 + jRC\omega}$$

$$2 \text{ Circuit 2} \quad \frac{1}{R_1} \underline{e}_2 + \frac{1}{R_1} \underline{s}_2 = 0 \quad H_2(j\omega) = -1$$

$$3 \text{ Circuit 3} \quad \frac{1}{R_2} \underline{e}_3 + jC\omega \underline{s}_3 = 0 \quad H_3(j\omega) = - \frac{1}{jR_2C\omega}$$

## 2. Fonction de transfert.

On applique le théorème de Millman en N avec  $V_N = 0$  car les AO sont parfaits :

$$\frac{\underline{e}}{R} + \frac{\underline{s}_3}{R_3} + \left( \frac{1}{R} + jC\omega \right) \underline{s} = 0 \quad (1)$$

Or d'après la question 1 :

$$\underline{s}_3 = - \frac{1}{jR_3C\omega} \underline{e}_3 \quad \text{et } \underline{e}_3 \text{ apparaît comme étant égale à } \underline{s}_2$$

$$\text{Or } \underline{s}_2 = - \underline{e}_2 \quad \text{et } \underline{e}_2 = \underline{s} \quad \text{d'où :}$$

$$\underline{s}_3 = + \frac{1}{jR_2C\omega} \underline{s}$$

L'équation (1) s'écrit :

$$\frac{\underline{e}}{R} + \frac{\underline{s}}{jR_2R_3C\omega} + \frac{1 + jRC\omega}{R} \underline{s} = 0$$

$$\underline{s} \left( \frac{1 + jRC\omega}{R} + \frac{1}{jR_2R_3C\omega} \right) = - \frac{\underline{e}}{R}$$

## Filtre passe-bande - Décomposition en séries de Fourier (2/5)

$$H(j\omega) = \frac{-1}{1 + j(RC\omega - \frac{R}{R_2R_3C\omega})}$$

Par identification :

$$\frac{Q}{\omega_0} = RC \quad Q\omega_0 = \frac{R}{R_2R_3C} \quad H_0 = -1$$

$$RC\omega_0 = \frac{R}{R_2R_3C} \frac{1}{\omega_0} \rightarrow \omega_0 = \frac{1}{(R_2R_3)^{1/2}C}$$

$$Q = RC\omega_0 \quad Q = \frac{R}{(R_2R_3)^{1/2}}$$

$$H_0 = 1; \quad Q = \frac{R}{(R_2R_3)^{1/2}}; \quad \omega_0 = \frac{1}{(R_2R_3)^{1/2}C}$$

## 3. Bande passante à 3dB

La bande passante est l'ensemble des fréquences pour lesquelles on a :

$$|H(\omega)| \geq \frac{H_{\max}}{\sqrt{2}} \quad \text{soit} \quad \frac{1}{\sqrt{1 + Q^2 \left( n - \frac{1}{n} \right)^2}} \geq \frac{1}{\sqrt{2}}$$

les substitutions limites vérifient :

$$1 + Q^2 \left( n - \frac{1}{n} \right)^2 = 2 \quad Q \left( n - \frac{1}{n} \right) = \pm 1$$

$$Q n^2 \pm n - Q = 0 \quad n^2 \pm \frac{1}{Q} n - 1 = 0$$

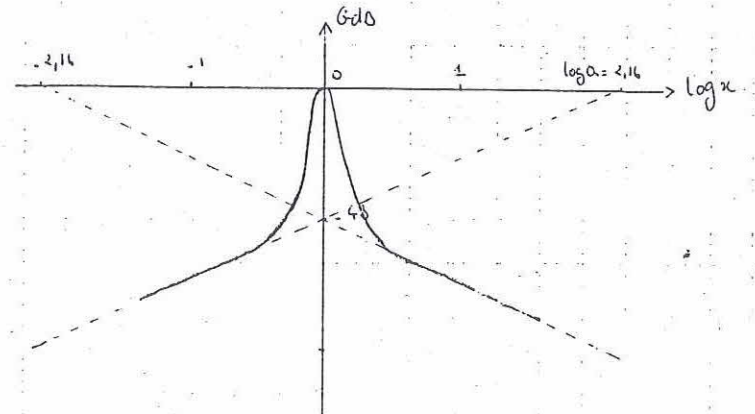
$$n_2 = + \frac{1}{2Q} + \sqrt{\left( \frac{1}{2Q} \right)^2 + 1}$$

$$n_1 = - \frac{1}{2Q} + \sqrt{\left( \frac{1}{2Q} \right)^2 + 1}$$

$$\Delta n = n_2 - n_1 = \frac{1}{Q} = \frac{\Delta \omega}{\omega_0}$$

$$\Delta \omega = \frac{\omega_0}{Q} = \frac{1}{RC}$$

Filtre passe-bande - Décomposition en série de Fourier. (4/5)



Comme Q est très grand, la résonance est aigue  $\Rightarrow$  le graphe se transforme rapidement comparé avec les asymptotes.

4. Atténuation de la bande.

Soit  $x = \frac{\omega}{\omega_0} \Rightarrow G_{dB} = 20 \log \frac{H_0}{(1 + Q^2(x - \frac{1}{x})^2)^{1/2}}$  comme  $H_0 = 1$  on a:

$$G_{dB} = -10 \log \left( 1 + Q^2 \left( x - \frac{1}{x} \right)^2 \right)$$

Pour  $x = 1$  ( $\omega = \omega_0$ )  $G_{dB} = 0$

Pour  $x \rightarrow 0$  asymptote  $G_{dB} = +20 \log \frac{x}{Q}$  pente de 20dB/décade

Pour  $x \rightarrow \infty$  asymptote  $G_{dB} = -20 \log x \cdot Q$  pente de -20dB/décade.

Les asymptotes se croisent en  $x = 1$ ,  $G_{dB}(x=1) = -20 \log Q$ .

Application numérique:  $Q = \frac{6,8 \cdot 10^3}{\sqrt{47 \cdot 47}} = 145$

$\log Q = 2,16$   $-20 \log Q = -43 \text{ dB}$

5. Coefficients.

$a_0 = \frac{1}{T} \int_0^T e(t) dt$   $a_0$  correspond à la valeur moyenne du signal d'entrée sur une période.

$a_0 = 0$

- La fonction  $e(t)$  est impaire, les coefficients  $b_m$  sont donc nuls.
- Coefficients  $a_m$ :

$$a_m = \frac{2}{T} \int_0^T e(t) \sin m\omega t = \frac{2E}{T} \left[ \int_0^{T/2} \sin m\omega t dt + \int_{T/2}^T \sin m\omega t dt \right]$$

$$a_m = \frac{2E}{T} \left[ \left[ -\frac{1}{m\omega} \cos m\omega t \right]_0^{T/2} + \left[ \frac{1}{m\omega} \cos m\omega t \right]_{T/2}^T \right]$$

$$a_m = \frac{2E}{mT\omega} \left( \left[ -\cos m\frac{\omega T}{2} \right]_0^{T/2} + \left[ \cos m\frac{\omega T}{2} \right]_{T/2}^T \right)$$

$$a_m = \frac{2E}{mT\omega} \left( -\cos m\pi + 1 + 1 - \cos m\pi \right) = \frac{4E}{mT\omega} (1 - \cos m\pi)$$

$\cos m\pi = -1$  pour  $m$  impair  $\Rightarrow \cos m\pi = (-1)^m$

$\cos m\pi = +1$  pour  $m$  pair

$$a_m = \frac{2E}{mT\omega} (1 - (-1)^m)$$

Filtre passe-bande. Décomposition en série de Fourier. (5/5).

$$1 \quad a_1 = \frac{4E}{\pi} = 12,7V \quad a_3 = \frac{4}{3} \frac{E}{\pi} = 4,2V \quad a_5 = \frac{4E}{5\pi} = 2,55V.$$

6. Caractéristique du module de sortie.

Le filtre étant très sélectif, il ne laisse passer que les harmoniques de pulsation  $m\omega$  très voisine de  $\omega_0$ . Soit

$$\omega_m = \omega_0 \quad \text{et} \quad f_m = \frac{1}{C} \frac{1}{\sqrt{R_2 R_3}}$$

$$m = \frac{1}{C} \frac{1}{\sqrt{R_2 R_3}} \frac{1}{2\pi f} \quad m = \frac{1}{680 \cdot 10^{-9}} \frac{1}{\sqrt{47 \times 47}} \times \frac{1}{2\pi \times 3,14 \times 165} \approx 3.$$

$$\Rightarrow \omega_3 = 3\omega_0 = 3,11 \cdot 10^4 \text{ rad/s}.$$

On obtient en sortie, l'harmonique 3 qui est un signal sinusoidal d'amplitude  $a_3'$ :

$$a_3' = \frac{a_3}{\left(1 + Q^2 \left(\frac{\omega_3}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega_3}\right)^2\right)^{1/2}} \approx 3,0V.$$

$$(\omega_0 \approx 3,13 \cdot 10^4 \text{ rad/s}).$$