

Problème I

- (I) 1. En BF, $-|H(\omega)| \rightarrow -$, donc pas de courant dans R, donc $u_S = u_E$
 En HF, $-|H(\omega)| \rightarrow \infty$, donc $u_S = 0$ Donc passé bas

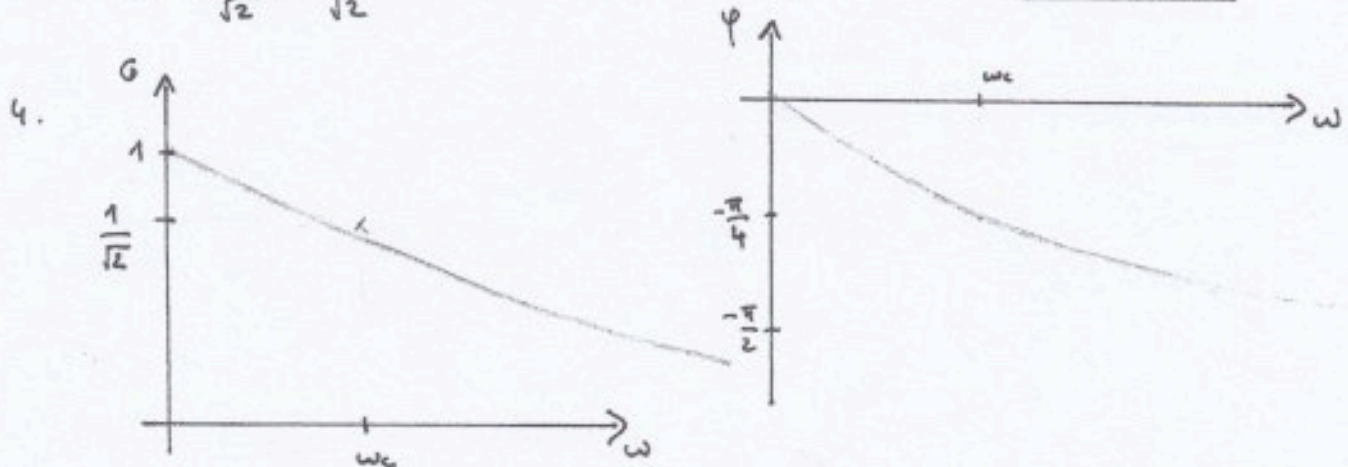
2. R et C en série (courant de sortie nul), donc en utilisant le pont diviseur de tension : $u_S = u_E \cdot \frac{1/j\omega C}{R + 1/j\omega C} = \frac{1}{1 + jRC\omega}$

D'où $\underline{H} = \frac{u_S}{u_E} = \frac{1}{1 + jRC\omega}$

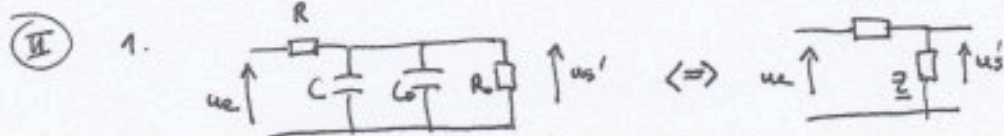
3.1 $G = |H| = \frac{1}{\sqrt{1 + (RC\omega)^2}}$

3.2 $\varphi = \arg(H) = -\arctan(RC\omega)$

3.3 $G = \frac{G_{max}}{\sqrt{2}} = \frac{1}{\sqrt{2}}$ donne $1 + (RC\omega)^2 = 2$, et donc $\omega_c = \frac{1}{RC}$



5. $\omega_c = 10^4 \text{ rad.s}^{-1}$



avec $z = \frac{R_0 \times \frac{1}{j\omega(C+C_0)}}{R_0 + \frac{1}{j\omega(C+C_0)}} = \frac{R_0}{1 + j\omega R_0(C+C_0)}$

en effet, (en //, les capacités s'ajoutent).

On utilise ensuite le pont diviseur de tension : $u_S' = u_E \cdot \frac{z}{R+z}$

D'où $\underline{H}' = \frac{\frac{R_0}{1 + j\omega R_0(C+C_0)}}{R + \frac{R_0}{1 + j\omega R_0(C+C_0)}} = \frac{R_0}{R_0 + R(1 + j\omega R_0(C+C_0))}$

$$D' \text{ où } \underline{H'} = \frac{R_0}{R_0 + R + j\omega R R_0 (C + C_0)} = \frac{R_0 / (R_0 + R)}{1 + j\omega \frac{R R_0}{R_0 + R} (C + C_0)}$$

$$\text{Donc } \underline{H'} = \frac{A}{1 + j\omega B} \quad \text{avec } \underline{A = \frac{R_0}{R_0 + R}} \quad \text{et } \underline{B = \frac{R R_0}{R_0 + R} (C + C_0)}$$

$$2. \quad G' = |\underline{H'}| = \frac{A}{\sqrt{1 + (\omega B)^2}} \quad \text{et on peut remplacer A et B ...}$$

$$3. \quad \text{On cherche } \omega_c' \text{ tq } G'(\omega_c') = \frac{G'_{\max}}{\sqrt{2}}.$$

$$\text{Or, } G'_{\max} = G'(0) = A. \quad \text{On veut donc } \frac{A}{\sqrt{1 + (\omega_c' B)^2}} = \frac{A}{\sqrt{2}},$$

$$\text{soit } 1 + (\omega_c' B)^2 = 2, \quad \text{et donc } \omega_c' = \frac{1}{B}.$$

$$\text{soit } \underline{\omega_c' = \frac{R + R_0}{R R_0 (C + C_0)}}$$

$$4. \quad \underline{\omega_c' = 9970 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}}$$

5. La pulsation de coupure dépend de ce qui est mis en sortie du filtre, mais avec les ordres de grandeur mis en jeu ici elle n'est que légèrement modifiée.

Problème 2

1. On veut $\left| \frac{1}{1 + ja_1x - a_2x^2 - ja_3x^3} \right|^2 = \frac{1}{1+x^6}$, soit encore en notant D le dénominateur :

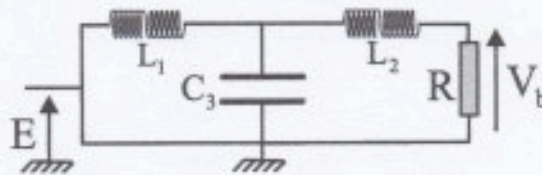
$$D^2 = [(1 - a_2x^2) + jx(a_1 - a_3x^2)][(1 - a_2x^2) - jx(a_1 - a_3x^2)] = 1 + x^6$$

$$D^2 = (1 - a_2x^2)^2 + x^2(a_1 - a_3x^2)^2 = 1 + (a_1^2 - 2a_2)x^2 + (a_2^2 - 2a_1a_3)x^4 + a_3^2x^6 = 1 + x^6$$

Il faut donc avoir $a_3 = 1$ et également $\begin{cases} a_1^2 - 2a_2 = 0 \\ a_2^2 - 2a_1a_3 = a_2^2 - 2a_1 = 0 \end{cases}$, soit $a_1 = \frac{a_2}{2}$

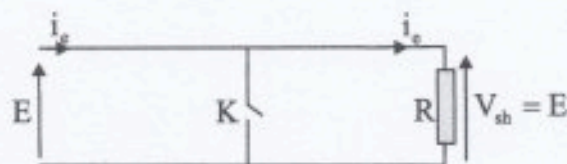
d'où $\frac{1}{4}a_2^4 - 2a_2 = 0 \Leftrightarrow a_2(a_2^3 - 8) = 0$, soit $a_2 = 2$ et donc $a_1 = 2$.

Résumé : $a_1 = 2$, $a_2 = 2$, $a_3 = 1$



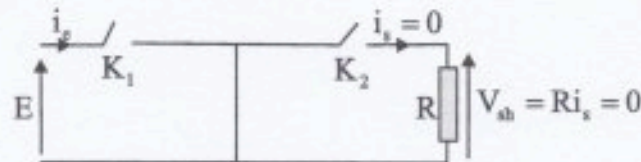
2. En BF, les bobines équivalent à des interrupteurs fermés et on a directement $V_{sh} = E$ avec la loi des mailles.

Schéma équivalent :



En HF, les bobines ne laissent pas passer le courant, on a donc un courant nul dans la résistance R et $V_{sh} = 0$.

Schéma équivalent :



On peut donc supposer un comportement passe-bas, compatible avec la fonction de transfert donnée.

Il s'agit d'un filtre passe-bas du troisième ordre (plus haut degré en ω au dénominateur).

3. La fonction de transfert est de la forme $H_b(jx) = \frac{1}{1 + 2jx + 2(jx)^2 + (jx)^3}$ avec $x = \frac{\omega}{\omega_0}$, soit

$$\omega_0^3 = \frac{R}{L_1 L_2 C_3}, \quad \omega_0^2 = \frac{2}{L_1 C_3} \quad \text{et} \quad \omega_0 = \frac{2R}{L_1 + L_2}$$

On en déduit : $\omega_0^3 = \frac{R}{L_1 L_2 C_3} = \frac{2\omega_0}{L_1 C_3}$, soit $L_2 = \frac{R}{2\omega_0}$.

$$L_1 + L_2 = L_1 + \frac{R}{2\omega_0} = \frac{2R}{\omega_0}, \quad \text{soit} \quad L_1 = \frac{3R}{2\omega_0}$$

Par conséquent, $C_3 = \frac{R}{L_1 L_2 \omega_0^3} = \frac{R}{\omega_0^3} \times \frac{2\omega_0}{3R} \times \frac{2\omega_0}{R} = \frac{4}{3R\omega_0}$: $C_3 = \frac{4}{3R\omega_0}$

4. On veut cette fois un comportement passe-haut (afin de garder les aigus et de filtrer le reste), le même type d'analyse qu'en Q19 conduit bien à prévoir ce comportement.

Une démarche possible est de calculer l'impédance équivalente à $L_3 // (R + C_2)$, puis d'utiliser le pont diviseur de tension avec cette impédance et C_1 pour obtenir la tension aux bornes de L_3 (et de R en série avec C_2) puis de conclure avec un second pont diviseur de tension avec R et C_2 .

PROBLEME IV

1. Parce que la tension en cascade peut être décomposée en une somme de fonctions sinusoïdales (analyse de Fourier).
2. En BF, la bobine est équivalente à un interrupteur fermé. Alors, $v_2 = v_1$.
En HF, le condensateur est équivalent à un interrupteur fermé. Alors, $v_2 = 0$.
On peut donc penser qu'il s'agit d'un filtre passe bas.
3. Il s'agit de l'impédance vue de l'entrée. $\underline{Z}_e = \underline{Z}_L + \underline{Z}_C // \underline{Z}_R$.

$$\underline{Z}_C // \underline{Z}_R = \frac{R / j\omega C}{R + 1 / j\omega C} = \frac{R}{1 + jRC\omega} \quad \text{Donc } \underline{Z}_e = jL\omega + \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

$$4.a \quad \underline{H} = \frac{\underline{Z}_C // \underline{Z}_R}{\underline{Z}_e + \underline{Z}_C // \underline{Z}_R} = \frac{R / (1 + jRC\omega)}{jL\omega + \frac{R}{1 + jRC\omega}} = \frac{R}{R + jL\omega(1 + jRC\omega)} = \frac{1}{1 + j\frac{L\omega}{R} - LC\omega^2}$$

$$\text{Soit } \underline{H} = \frac{1}{1 - \alpha^2 + jQ\alpha} \quad \text{avec } \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad \text{et } Q = \frac{L\omega_0}{R}$$

$$4.b \quad G = |\underline{H}| = \frac{1}{\sqrt{(1 - \alpha^2)^2 + (Q\alpha)^2}} \quad , \quad G_{dB} = 20 \log G = -10 \log((1 - \alpha^2)^2 + (Q\alpha)^2)$$

$$\phi = \arg(\underline{H}) = -\arctan\left(\frac{Q\alpha}{1 - \alpha^2}\right) \quad \left(+/- \pi\right)$$

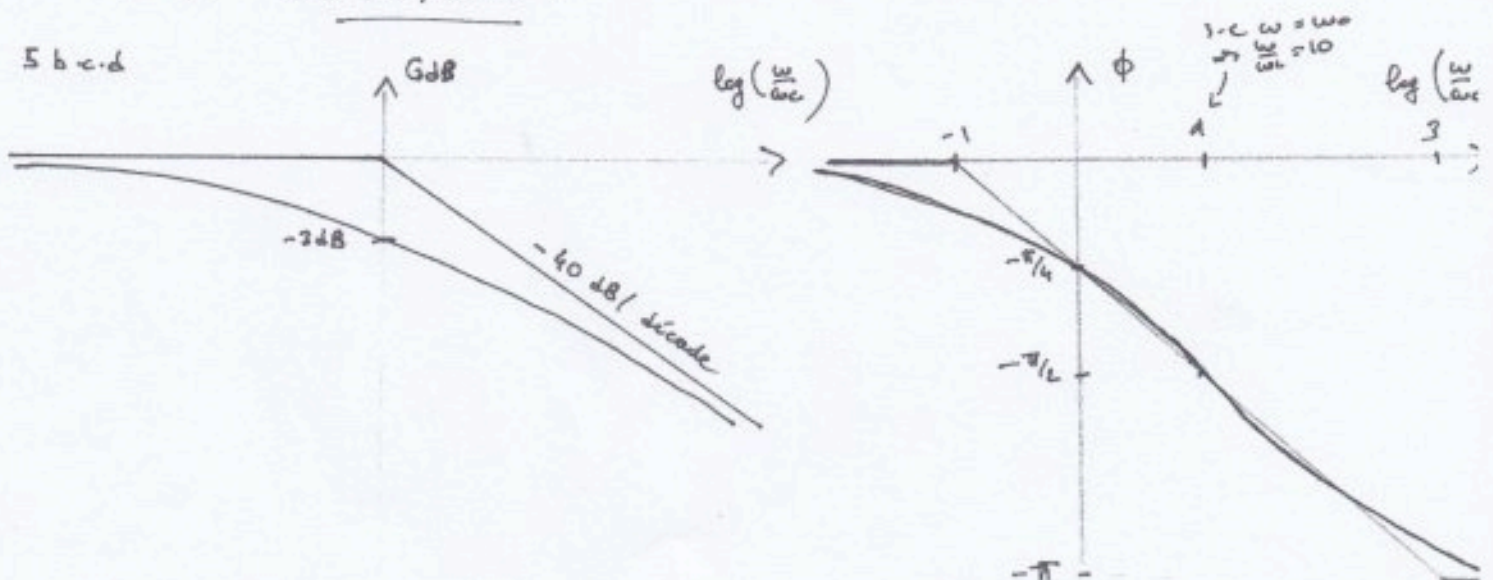
$$5.a \quad \text{La fréquence de coupure est obtenue pour } G = \frac{G_{max}}{\sqrt{2}} = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

$$\text{D'où } (1 - \alpha^2)^2 + (Q\alpha)^2 = 2 \quad , \quad \text{soit } \alpha^4 + \alpha^2(Q^2 - 2) - 1 = 0$$

$$\text{D'où } \alpha^2 = \frac{(2 - Q^2) + \sqrt{(2 - Q^2)^2 + 4}}{2} = 1 - \frac{Q^2}{2} + \sqrt{\left(1 - \frac{Q^2}{2}\right)^2 + 1} \quad (\alpha \text{ veut } \alpha^2 > 0)$$

$$\text{Et donc } \alpha = \sqrt{1 - \frac{Q^2}{2} + \sqrt{\left(1 - \frac{Q^2}{2}\right)^2 + 1}} \quad \text{A.N. : } \alpha = 0, 1$$

$$\text{D'où } \omega_c = 0, 1 \omega_0$$



6.a. Il s'agit de la pulsation des crêteaux $\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T} \approx 6,28 \cdot 10^4 \text{ rad/s}$.

6.b $\langle v_1 \rangle = \frac{1}{T} \int_0^T v_1(t) dt = \frac{1}{T} (T\alpha E + (T-T\alpha) \cdot 0) = \frac{\alpha T E}{T} = \alpha E$. A.N.: $\langle v_1 \rangle = 7,5 \text{ V}$

6.c $V_{\text{eff}} = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T v_1^2(t) dt} = \sqrt{\alpha E^2} = \sqrt{\alpha} E$ (calcul analogue ...) A.N.: $V_{\text{eff}} = 8,7 \text{ V}$.

7.a Quel que soit n , $\langle \cos(n\omega t + \varphi_n) \rangle = \frac{1}{T} \int_0^T \cos(n\omega t + \varphi_n) dt = 0$ ($\omega = \frac{2\pi}{T}$).

Donc $\langle v_1 \rangle = A_0$.

7.b on trouve $A_1 = -3,2 \text{ V}$; $B_1 = 3,2 \text{ V}$; $A_2 = 0 \text{ V}$ et $B_2 = 3,2 \text{ V}$.

7.c $C_n \cos(n\omega t + \varphi_n) = C_n \cos \varphi_n \cos(n\omega t) - C_n \sin \varphi_n \sin(n\omega t) = A_n \cos(n\omega t) + B_n \sin(n\omega t)$

D'où $\frac{C_n \sin \varphi_n}{C_n \cos \varphi_n} = -\frac{B_n}{A_n}$, donc $\tan \varphi_n = -\frac{B_n}{A_n}$

7.d $C_1 = 4,5 \text{ V}$. $C_2 = 3,2 \text{ V}$ $\varphi_1 = -\arctan(-1) - \pi = -\frac{3\pi}{4}$.

$\varphi_2 = -\arctan(0) = -\pi/2$

7.e $v_1(t) = 7,5 + 4,5 \cos(\omega t - 3\pi/4) + 3,2 \cos(2\omega t - \pi/2)$ volts.

8.a Sur la linéarité du filtre.

8.b $\langle v_2 \rangle$ sera égale à sa composante continue. Or, le gain est égal à 1 pour une tension continue, donc la composante continue de v_2 est égale à A_0 .

8.c On veut $G(\omega) = \frac{1}{10}$ (-20 dB car $\times 1/10$)

Donc $\frac{1}{\sqrt{(1-x^2)^2 + (2x)^2}} = \frac{1}{10}$, soit $(1-x^2)^2 + (2x)^2 = 100$

D'où $x^4 + x^2(-2+100) + 1-100 = 0$, soit $x^4 + 98x^2 - 99 = 0$.

Cela conduit à $x = 1$. Donc on veut $\omega_0 = \omega$: il faut que la ω_0 du circuit soit égal à la pulsation des crêteaux. Donc $\omega_0 = 6,28 \cdot 10^4 \text{ rad/s}$.

8.d $Q = \frac{L\omega_0}{R}$. Donc $L = \frac{QR}{\omega_0} \approx 11 \text{ mH}$. Alors, $C = \frac{1}{L\omega_0^2} \approx 23 \text{ nF}$.

8.e Le fondamental est atténué de 20 dB, donc l'amplitude du fondamental de v_2 est $1/10$ de celle du fondamental de v_1 . Soit $0,45 \text{ V}$.

Pour la 1^{re} harmonique, il faut calculer $G(2\omega) \approx \frac{1}{20}$, donc l'amplitude du 1^{re} harmonique de v_2 vaut environ $0,16 \text{ V}$.

8.f Les déphasages valent respectivement ($n=1$ et $n=2$) $-\pi/2$ et $-98,5^\circ$
Les phases en sortie sont donc respectivement de $-\frac{\pi}{4}$ et $8,5^\circ \approx 0,15 \text{ rad}$

8.g $v_2(t) = 7,5 + 0,45 \cos(\omega t - \pi/4) + 0,16 \cos(2\omega t + 0,15)$ volts

8.h $v_2(t)$ est quasiment une tension continue ...