Chapter 1

Fonctions de transfert, AO en régime linéaire - corrigé

Question de cours

Formes canoniques

Avec $x = \omega/\omega_0$

• Passe bas d'ordre 2 :

$$H(\omega) = \frac{H_0}{1 + \frac{jx}{O} - x^2} \tag{1.1}$$

Résonance si $Q > 1/\sqrt{2}$

• Passe haut d'ordre 2 :

$$H(\omega) = \frac{-H_0 x^2}{1 + \frac{jx}{O} - x^2} \tag{1.2}$$

Résonance si $Q > 1/\sqrt{2}$

• Passe bande d'ordre 2 :

$$H(\omega) = \frac{H_0 \frac{jx}{Q}}{1 + \frac{jx}{Q} - x^2} \tag{1.3}$$

Bande-passante : $\Delta \omega = \omega_0/Q$

Stabilité

Un système est stable si la réponse à une entrée bornée est bornée. Autre critère : tous les coefficients de l'équation différentielle du régime libre sont de même signe, car le polynôme caractéristique a une racine de partie réelle positive et donc une solution est une exponentielle croissante.

AO idéal

Un AO est idéal si :

- Les courants d'entrées sont nuls ;
- Différence de potentiel différentielle nulle en régime linéaire ;
- Gain infini et retard nul (cf caractéristique idéale) en régime linéaire ;
- Tension de sortie égale à $\pm V_{sat}$ en régime saturé.

Correction Exercice 1

- Amplificateur non-inverseur $u_s = \frac{R_1 + R_2}{R_2} u_e$. Pour que $U_s = V_{nom} = 2V_{max}$ il faut que le montage double la tension, cad $R_1 = R_2$.
- Si $R_c = \infty$, alors le courant dans la charge i_c est nul. Alors $P = u_s i_s = \frac{R_1 + R_2}{R_2^2} u_e^2$. L'AO consomme de l'énergie même s'il n'y a aucune puissance délivrée à la charge !
- Soit i_1 le courant traversant R_1 et R_2 . Alors la loi des nœuds donne : $i_s i_1 ic = 0$ (signe pris tq les puissances soient positives). On a alors :

$$P = u_s i_s = \frac{R_1 + R_2}{R_2^2} u_e^2 + \frac{(R_1 + R_2)^2}{R_2^2 R_c} u_e^2$$
(1.4)

 \bullet On prend $R_2 \gg R_c$, le premier terme de dissipation de l'AO devient négligeable devant la puissance envoyée à la charge.

Correction exercice 2

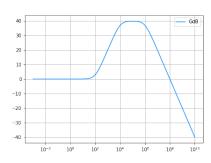
Fonction de transfert :

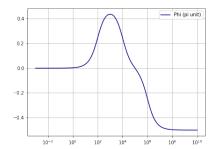
$$H = \frac{u_s}{u_e} = \frac{R_1 + R_2}{R} \frac{1 + j\frac{R_1R_2}{R_1 + R_2}(C_1 + C_2)\omega}{(1 + jR_1C_1\omega)(1 + jR_2C_2\omega)} = H_0 \frac{1 + j\omega/\omega_0}{(1 + j\omega/\omega_1)(1 + j\omega/\omega_2)}$$
(1.5)

donc
$$H_0 = \frac{R_1 + R_2}{R}$$
, $\omega_0 = \frac{R_1 + R_2}{R_1 R_2(C_1 + C_2)}$, $\omega_1 = 1/R_1 C_1$ et $\omega_2 = 1/R_2 C_2$

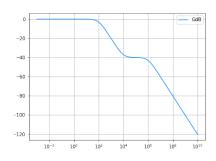
donc $H_0=\frac{R_1+R_2}{R}$, $\omega_0=\frac{R_1+R_2}{R_1R_2(C_1+C_2)}$, $\omega_1=1/R_1C_1$ et $\omega_2=1/R_2C_2$ Diagramme de Bode : on décompose en somme des diagramme de Bode des différents produits.

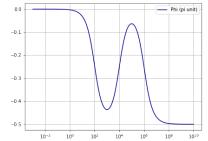
Cas $\omega_0 < \omega_1 < \omega_2$:



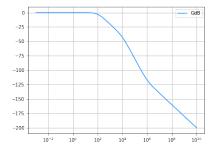


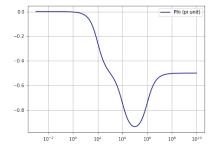
Cas $\omega_1 < \omega_0 < \omega_2$:





Cas $\omega_1 < \omega_2 < \omega_0$:





Correction exercice 3

Le courant de sortie est supposé nul.

- Comportement : BF, $u_e = u_s$ et HF, $u_e = u_s$, c'est un filtre passe bande
- Pour la fonction de transfert, on fait une loi des nœuds en A (entre les 2 résistances du haut), en B (entre les 2 capa du milieu) et à la sortie :

$$(u_e - u_a)/R + (u_s - u_a)/R - j2C\omega u_a = 0$$
(1.6)

$$(u_e - u_b)jC\omega + (u_s - u_b)jC\omega - u_b/R = 0$$
(1.7)

$$(u_s - u_a)/R + -jC\omega(u_s - u_b) = 0$$

$$(1.8)$$

On trouve alors:

$$H = \frac{1 + (jRC\omega)^2}{1 + 4jRC\omega + (jRC\omega)^2}$$
(1.9)

- Diagramme de Bode : Diagramme assymptotique : $\forall \omega, H = 0$ et pour $\omega = \omega_0 = 1/RC$, dirac à "l'envers" avec $H = -\infty$. C'est bien un coupe-bande.
- Bande-passante : $G_{DB}=-20\log\sqrt{1+\left(\frac{4RC\omega}{1-R^2C^2\omega^2}\right)^2}=-3$ $\Rightarrow R^2C^2\omega^2-4RC\omega-1=0 \text{ alors}: \omega_{\pm}=\frac{\pm 2+\sqrt{5}}{RC}$ AN : $\omega_{-}=230 \text{ Hz et } \omega_{+}=4230 \text{ Hz}$
- Question supplémentaire : Le filtre supprime les harmonique 1 et 3. Le signal est un créneau, pour le tracer, on retire les 2 premières harmoniques d'un signal créneau.

Correction exercice 4

• $H = \frac{1-jRC\omega}{1+jRC\omega}$. On remarque que |H| = 1, mais que $\varphi = -2\arctan(RC\omega)$. On peut écrire alors H sous la forme :

$$H = e^{-2j\arctan(RC\omega)} \tag{1.10}$$

C'est un filtre déphaseur.

• Dans l'espace de fourier, pour un signal quelconque d'entrée $e(t)=\sum_k A_k e^{jk\omega_0 t}$, la sortie est :

$$s(t) = \sum_{k} A_k e^{jk\omega_0 t + j\varphi(k\omega_0)}$$
(1.11)

Si $\omega \ll RC$, alors $\varphi(\omega) \longrightarrow -2RC\omega$ et que toutes les harmoniques valident cette condition (ex : signal triangulaire, avec une décroissance rapide de l'amplitude des harmoniques) :

$$s(t) = \sum_{k} A_k e^{jk\omega_0(t-2RC)} = e(t-\tau)$$
 (1.12)

• $\cos^3(\omega t) = \frac{1}{4}(3\cos(\omega t) + \cos(3\omega t))$. Le signal de sortie sera donc :

$$U_s(t) = \frac{1}{4} \left[3\cos(\omega t - 2\arctan(\omega/\omega_0)) + \cos(3\omega t - 2\arctan(3\omega/\omega_0)) \right]$$
 (1.13)

Pour $\omega=\frac{\omega_0}{3}$, on a une déformation du signal car la condition précédente sur le retard n'es tpas vérifiée. Pour $\omega=10^{-2}\omega_0$, le signal est retardé d'une durée $\tau=2/\omega_0=2RC$.

• Pour t < 0, le condensateur est déchargé donc $u_e(t) = u_s(t) = 0$. Pour $t \ge 0$, le condensateur se charge donc $u_-(t) = E(1 - e^{-t/RC})$, et alors :

$$u_s(t) = 2E(1 - e^{-t/RC}) - E (1.14)$$

Le signal finit bien par "redevenir" celui d'entrée (car H=1) mais un retard. Attention, ici c'est une transformation de Fourier et non une série de Fourier qu'il faut opérer.

Correction exercice 5

- $H = -jRC\omega$ cad $u_s(t) = -RC\frac{du_e}{dt}$. C'est un dérivateur.
- En TF : $u_s = \varepsilon \frac{\mu_0}{1+i\tau\omega}$. Puis loi des nœuds, avec $\varepsilon = u_-$:

$$H(j\omega) = \frac{-\mu_0 jRC\omega}{1 + \mu_0 + j\omega(\tau + RC) - RC\tau\omega^2}$$
(1.15)

L'équation différentielle associée à tous ses coefficients du même signe, les solutions sont sinusoïdales donc bornées.

- En inversant les pôles, $\varepsilon = +u_-$. Cela revient à remplacer $\mu_0 \leftarrow -\mu_0$. Le terme de dérivée 0 devient alors $1 \mu_0$ et est négatif donc la solution contient une partie exponentielle et diverge jusqu'à saturation.
- C'est un filtre passe bande d'ordre 2 de pulsation $\omega_0 = \sqrt{\frac{1+\mu_0}{RC\tau}}$ Sous forme canonique, on a :

$$H(j\omega) = \frac{H_0}{1 + jQ(x - \frac{1}{x})}$$
 (1.16)

avec $H_0 = \frac{\mu_0 RC}{\tau + RC} = -5, 9 \cdot 10^3$ et $Q = \frac{\sqrt{(1+\mu_0)RC\tau}}{\tau + RC} = 74$ Ce filtre est dérivateur pour x petit, cad $H \approx \frac{j\omega}{Q\omega_0}$. Cette condition est vérifiée jusqu'à $x \approx 0, 9$ cad $f = 2\pi\omega \approx 11 \mathrm{kHz}$.