

A : Etude de l'élément inductif

A.1 : l'expression $u_B(M,t) = U_0 \sin 2\pi \left(\frac{t-x}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$ met en évidence 2 phénomènes :

- la propagation d'un signal
- l'absence de pertes (U_0 constant)

le retard angulaire de $u_B(M,t)$ sur $u_B(A,t)$ est donné par :

$$\psi = 2\pi \frac{x}{\lambda}$$

λ représente la longueur d'onde associée à la propagation.

A.2 a au point B, la tension et le courant vérifient la loi d'Ohm à chaque instant, soit $\underline{U}(B) = Z \underline{I}(B)$

on a : $\underline{U}(B) = \underline{U}_D(B) + \underline{U}_R(B)$ (1)

et $\underline{I}(B) = \underline{I}_D(B)$ et $\underline{I}_R(B)$ (2)

on donne dans l'énoncé : $\underline{U}_R(B) = -R_C \underline{I}_R(B)$

et $\underline{U}_D(B) = R_C \underline{I}_D(B)$

(2) s'écrit alors $\underline{I}(B) = \frac{1}{R_C} [\underline{U}_D(B) - \underline{U}_R(B)]$

soit en multipliant par Z : $\underline{U}(B) = Z \underline{I}(B) = \frac{Z}{R_C} [\underline{U}_D(B) - \underline{U}_R(B)]$

cette dernière relation s'égalise avec l'expression (1)

on trouve $\underline{U}_D(B) + \underline{U}_R(B) = \frac{Z}{R_C} [\underline{U}_D(B) - \underline{U}_R(B)]$

après transformation, on obtient : $\underline{U}_R(B) = \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \underline{U}_D(B)$. CABD.

A.2 b l'onde réfléchie se propage de B vers A.

la distance BM vaut $l-x$. d'où le retard $\psi' = 2\pi \frac{l-x}{\lambda}$

par analogie avec l'expression de $\underline{U}_D(B)$ en fonction de $\underline{U}_D(A)$

on écrit : $\underline{U}_R(M) = \underline{U}_R(B) \exp(-j 2\pi \frac{l-x}{\lambda})$

A.3 $\underline{U}(M) = \underline{U}_D(M) + \underline{U}_R(M)$

et $\underline{I}(M) = \frac{\underline{U}_D(M)}{R_C} - \frac{\underline{U}_R(M)}{R_C}$

on donne dans l'énoncé : $\underline{U}_D(M) = U_0 \exp(-j 2\pi \frac{x}{\lambda})$

quant à $\underline{U}_R(M)$ on écrit :

$\underline{U}_R(M) = \underline{U}_R(B) \exp(-j 2\pi \frac{l-x}{\lambda})$ d'après la question A3

$\underline{U}_R(M) = \underline{U}_D(B) \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \exp(-j 2\pi \frac{l-x}{\lambda})$ " " • A2

$= U_0 \exp(-j 2\pi \frac{l}{\lambda}) \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \exp(-j 2\pi \frac{l-x}{\lambda})$

d'où les résultats : $\underline{U}(M) = U_0 [\exp(-j 2\pi \frac{x}{\lambda}) + \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \exp(-j 2\pi \frac{2l-x}{\lambda})]$

et $\underline{I}(M) = \frac{U_0}{R_C} [\exp(-j 2\pi \frac{x}{\lambda}) - \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \exp(-j 2\pi \frac{2l-x}{\lambda})]$

A.4 : si M est en A, $x=0$.

on écrit : $\underline{U}(A) = U_0 [1 + \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \exp(-j 2\pi \frac{2l}{\lambda})]$

et $\underline{I}(A) = \frac{U_0}{R_C} [1 - \frac{Z - R_C}{Z + R_C} \exp(-j 2\pi \frac{2l}{\lambda})]$

si on pose $\underline{k} = \frac{Z - R_C}{Z + R_C}$ on écrit :

$Z \underline{I}(A) = \underline{U}(A) = R_C \frac{1 + \underline{k} \exp(-j 2\pi \frac{2l}{\lambda})}{1 - \underline{k} \exp(-j 2\pi \frac{2l}{\lambda})}$

A.5 : si $Z = -jX$, \underline{k} s'écrit : $\underline{k} = \frac{-jX - R_C}{-jX + R_C}$

soit $\underline{k} = \frac{-(R_C + jX)}{R_C - jX}$

- \underline{k} se calcule comme le rapport de 2 nombres complexes conjugués.

son module sera égal à 1, et si θ est son argument, on écrit :

$-\underline{k} = \exp(j\theta)$ soit $\underline{k} = -\exp(j\theta)$

$\theta = \arg(-\underline{k}) = 2 \arg(R_C + jX)$ (propriété des nombres complexes conjugués)

d'où $\frac{\theta}{2} = \arg(R_c + jX)$.

X est positif, ainsi que R_c . on aura sans ambiguïté. $\tan \frac{\theta}{2} = \frac{X}{R_c}$

on remplacera $\frac{1}{Z_E}$ par $-\exp(-j\theta)$ dans l'expression de Z_E ,

on aura donc:
$$Z_E = R_c \frac{1 - \exp[j\theta - j2\pi \frac{\ell}{\lambda}]}{1 + \exp[j\theta - j2\pi \frac{\ell}{\lambda}]}$$

avec la relation donnée dans la question:

$$Z_E = jR_c \tan \left[2\pi \frac{\ell}{\lambda} - \frac{\theta}{2} \right]$$

A.6: Si l'extrémité est en court-circuit, on aura $X = 0$ et $\theta = 0$

l'expression de Z_E sera $Z_E = jR_c \tan 2\pi \frac{\ell}{\lambda}$

Application numérique

si $Z_E = jL\omega$ on calcule $L = 64,3 \text{ nH}$.

A.7: on trouve $|Z_E| = 115 \Omega$ soit $L = 40,9 \text{ nH}$.

B: Etude de l'oscillateur

B.1: $Y' = C_1 + \frac{C_1 C_2}{C_1 + C_2}$

B.2: $X_1 = jL'\omega + \frac{1}{jC\omega}$; $X_2 = \frac{1}{jC\omega}$; $X_3 = \frac{1}{jC\omega}$

$X_1 + X_2 + X_3 = 0$ donnera: $L'\omega_L = \frac{1}{j\omega_L} + \frac{2}{C\omega_L}$
 soit $\omega_L^2 = \frac{1}{L'} \left(\frac{1}{Y'} + \frac{2}{C} \right)$ ou encore $\omega_L = \frac{\sqrt{\frac{C_1 C_2 Y'}{Y' + 2C}}}{\sqrt{L'}}$

$C = 56 \text{ pF}$, et Y' aura pour valeur maximale: $Y' = C_1 + C_2 = 164 \text{ pF}$,

valeur obtenue lorsque C_3 est infini.

on vérifie donc que $C \gg Y'$ et on simplifie la relation donnant ω_L :

on obtient $\omega_L = \frac{1}{\sqrt{L'Y}}$

B.3 - on trouve:

pour $V_{p1} = 3,0 \text{ V}$

$V_{p2} = 6,0 \text{ V}$

la variation de la

$\alpha = \frac{1}{2}$

on peut calculer $\delta Y'$ de

ou bien δ

B.4 - la relation donne

soit $4\pi^2 f_L$

si L' reste constant

Application numérique

B.5 - on a trouvé δ

et δ

on en déduit δu

Application numérique

C-1
$$\underline{H}_1(j\omega) = \frac{2,4}{(1 + jRC\omega)^2}$$

Pour $\omega = 2\omega_A$ $|H_1(2j\omega_A)| = \frac{2,4}{1 + (2RC\omega_A)^2} = 4,3 \cdot 10^{-3}$

L'amplitude du terme V_p est égale à :

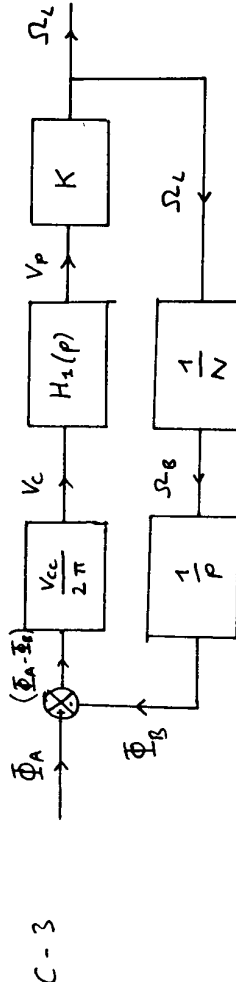
$$V_p = |H_1| V_C = 17 \text{ mV}$$

Le filtre passe-bas sert à éliminer le terme $v_C(t)$

$$H_1(p) = \frac{2,4}{(1 + RCp)^2}$$

C-2
$$w_B(t) = \frac{dV_B(t)}{dt}$$

$$\Rightarrow \frac{\Phi_B(p)}{\Omega_B(p)} = \frac{1}{P}$$



avec
$$H_1(p) = \frac{2,4}{(1 + RCp)^2}$$

C-4 On aura en plus un bloc $\frac{1}{P}$ pour passer de Ω_A à Φ_A

$$\Phi_A - \Phi_B = \frac{\Omega_A}{P} - \frac{\Omega_B}{P} = \frac{1}{P} (\Omega_A - \Omega_B)$$

Le bloc $\frac{1}{P}$ peut être transféré dans la chaîne directe après le constructeur



Le rote étant échangé.

On se ramène bien au schéma de la figure 8

avec
$$H(p) = \frac{1}{P} \times \frac{V_{CC}}{2\pi} \times H_1(p) \times K$$

$$= \frac{2,4 K V_{CC}}{P (1 + RCp)^2} = \frac{H_0}{P (1 + \frac{p}{\omega_1})^2}$$

avec $H_0 = \frac{2,4 K V_{CC}}{2\pi} = 2,17 \cdot 10^7$ arrondi à $2,15 \cdot 10^7$

$\omega_1 = \frac{1}{RC} = 6,67 \cdot 10^3 \text{ rad/s}$ arrondi à $6 \cdot 10^3 \text{ rad/s}$

5 En continu $\omega \rightarrow 0$ $|H(j\omega)| \rightarrow \infty$

L'entrée $(\Omega_A - \Omega_B)$ est donc nulle

$$\Rightarrow \omega_A = \omega_B = \frac{\omega_L}{N}$$

soit $\omega_L = N \omega_A$

$$f_L = N f_A$$

-6 * $N_1 = \frac{447800}{12,5} = 35824$

* Entre deux canaux consécutifs, l'écart de fréquence est égal à 12,5 kHz

7 a) Asymptotes : * $\omega \ll \omega_1$ $I(j\omega) = \frac{H_0}{j\omega N}$

$G = 20 \log |I| = 20 \log \frac{H_0}{N} - 20 \log \omega$

droite de pente -20dB/décade passant par le point $\omega = 600 \text{ rad/s}$ $G = 0 \text{ dB}$

* $\omega \gg \omega_1$ $\text{Arg } I = -\frac{\pi}{2} = -90^\circ$

$I(j\omega) = -\frac{H_0 \omega_1^2}{N j \omega^3}$ $G = 20 \log \frac{H_0 \omega_1^2}{N} - 60 \log \omega$

droite de pente -60dB/décade passant par le point $\omega = 6 \cdot 10^3 \text{ rad/s}$ $G = -20 \text{ dB}$

$\text{Arg } I = -\frac{3\pi}{2} = -270^\circ$

Pour $\omega = \omega_1 = 6 \cdot 10^3 \text{ rad/s}$

$G = -28 \text{ dB}$

$\text{Arg } I = -\pi = -180^\circ$

voir courbes sur feuille réponse

Condition de stabilité en bande fermée:

Lorsque $\text{Arg } I = 180^\circ$ il faut que $G < 0 \text{ dB}$
(ou $|I| < 1$)

C-7 b) $G = 0 \text{ dB}$ pour $\omega = 600 \text{ rad/s}$

$\text{Arg } I = -90^\circ - 2 \text{ Arctg } \frac{\omega}{\omega_1} = -101,4^\circ$

La marge de phase est égale à $180^\circ - \text{Arg } I = 78,6^\circ$
Le système est très stable

C-8 a) $H'(p) = \frac{H(p)}{1 + \frac{H(p)}{N}} = \frac{H_0}{p + \frac{H_0}{N}} = \frac{\Omega_L(p)}{\Omega_A(p)}$

C-8 b) on en déduit $\Omega_L(p) \left(p + \frac{H_0}{N} \right) = H_0 \Omega_A(p)$

$\Omega_L(p) \left(\frac{Np}{H_0} + 1 \right) = N \Omega_A(p)$

lorsqu'on passe aux fonctions du temps

$\omega_L(t) + \frac{N}{H_0} \frac{d\omega_L}{dt} = N \omega_A$

C-8 c) solution générale sans 1^{er} second membre

$\omega_L = A e^{-\frac{t}{\tau}}$ avec $\tau = \frac{N_2}{H_0}$

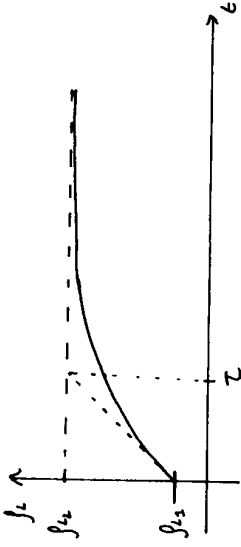
solution particulière

$\omega_L = N_2 \omega_A$

à $t = 0$ $\omega_L = A + N_2 \omega_A = \omega_{L_0} = N_1 \omega_A$
 $\Rightarrow A = (N_1 - N_2) \omega_A$

$\omega_L(t) = N_2 \omega_A + (N_1 - N_2) \omega_A e^{-\frac{t}{\tau}}$

valeur initiale $f_{L_1} = 447,8 \text{ MHz}$
valeur finale $f_{L_2} = N_2 f_A = 448,3 \text{ MHz}$
constante de temps $\tau = \frac{N_2}{H_0} = 1,67 \text{ ms}$



C-8 d. $f_L = 448,3 \cdot 10^6 \approx 0,5 \cdot 10^{-6} e^{-\frac{t}{\tau}}$
on cherche l'instant t tel que
 $448,3 \cdot 10^6 - f_L = 1 \text{ kHz}$
soit $0,5 \cdot 10^6 e^{-\frac{t}{\tau}} = 10^3$

$t = \tau \ln 500 = 6,2 \tau$

$t = 10 \text{ ms}$

