

## Feuille n°5: Variable Complexe

## Exercice 1:

1) On cherche la transformée de Laplace du motif élémentaire qui est défini par

$$m(t) = -tu(t) + \frac{1}{2}u(t) + (t-1)u(t-1) + \frac{1}{2}u(t-1)$$

à savoir

$$M(p) = \frac{1}{p^2} \left( e^{-p} - 1 \right) + \frac{1}{2p} \left( e^{-p} + 1 \right)$$

On périodise ce motif pour obtenir

$$TL(f(t)) = F(p) = \frac{M(p)}{1 - e^{-p}} = -\frac{1}{p^2} + \frac{1}{2p} \frac{1 + e^{-p}}{1 - e^{-p}}$$

2) En faisant un développement de Taylor de  $\frac{1+e^{-p}}{1-e^{-p}}$  au voisinage de p=0, on s'aperçoit que p=0 est un point ordinaire de F(p). Les points singuliers de F(p) sont donc les pôles simples  $p=2ik\pi, k\in\mathbb{Z}$ . L'abscisse de convergence de F(p) est donc  $x_c=0$ . L'application de la formule d'inversion de la transformée de Laplace donne alors :

$$f(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}^*} resG(2ik\pi) \qquad t > 0$$

avec  $G(z) = F(z)e^{zt}$  d'où

$$f(t) = \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\sin(2k\pi t)}{k\pi} \qquad t > 0$$

On calcule cette série à l'aide du théorème des résidus (voir TD n°2) et on obtient

$$f(t) = \frac{1}{2} - t \qquad 0 < t < 1$$

Puisque la série  $f(t) = \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\sin(2k\pi t)}{k\pi}$  est  $2\pi$  périodique, on obtient le résultat attendu.

## Exercice 2:

1) A x fixé, on pose V(x,p) = TL[v(x,t)] et I(x,p) = TL[i(x,t)]. On sait que

$$TL[f'(t)] = pF(p) - f(0^+)$$

donc

$$TL\left[\frac{\partial v(x,t)}{\partial t}\right] = pV(x,p) - v(x,0^+) = pV(x,p)$$

En prenant la transformée de Laplace des équations différentielles liant la tension et le courant, on obtient

$$-\frac{\partial V(x,p)}{\partial x} = RI(x,p)$$
$$-\frac{\partial I(x,p)}{\partial x} = CpV(x,p)$$

d'où l'équation

$$\frac{\partial^2 V(x,p)}{\partial x^2} - RCpV(x,p) = 0$$

On sait résoudre cette équation différentielle du second ordre à coefficients constants

$$V(x,p) = A(p)e^{\sqrt{RCp}x} + B(p)e^{-\sqrt{RCp}x}$$

2) Puisque v(0,t)=1, on a  $V(0,p)=\frac{1}{p}$ , donc

$$A(p) + B(p) = \frac{1}{p}$$

Puisque v(L,t) = 0, on a V(L,p) = 0 donc

$$A(p)e^{\sqrt{RCp}L} + B(p)e^{-\sqrt{RCp}L} = 0$$

Quelques calculs élémentaires permettent d'obtenir

$$A(p) = \frac{e^{\tau\sqrt{p}}}{2psh\left(\tau\sqrt{p}\right)} \text{ et } B(p) = -\frac{e^{-\tau\sqrt{p}}}{2psh\left(\tau\sqrt{p}\right)} \text{ avec } \tau = L\sqrt{RC}$$

d'où

$$V(x,p) = \frac{1}{p} \frac{sh\left[\tau\sqrt{p}\left(1 - \frac{x}{L}\right)\right]}{sh\left[\tau\sqrt{p}\right]}$$

3) a) Pour définir les déterminations de  $\sqrt{p},$  on pose  $p=re^{i(\theta+2k\pi)}$  et on obtient :

$$\sqrt{p} = p^{\frac{1}{2}} = \sqrt{r}e^{i\frac{\theta}{2}}e^{ik\pi} = (-1)^k \sqrt{r}e^{i\frac{\theta}{2}}$$

On voit donc que les déterminations correspondant à k pair ou k impair sont opposées. Puisque sh(-x) = sh(x), V(x,p) prend les mêmes valeurs pour toutes les déterminations de  $\sqrt{p}$ . De plus, supposons qu'on choisisse  $\theta = 0$  sur la partie supérieure de l'axe des abscisses (notée p = x + i0) et k = 0. Lorsque p = x + i0, on a  $\theta = 0$  et donc  $\sqrt{p} = \sqrt{x}$ . Sur la partie inférieure de l'axe des abscisses (p = x - i0), on a  $\theta = 0$  et donc  $\sqrt{p} = -\sqrt{x}$ . Quelle que soit la détermination choisie

pour  $\sqrt{p}$ , on a la même valeur de V(x,p) au dessus et en dessous de la coupure. Donc, il n'est pas nécessaire de couper le plan complexe pour définir V(x,p).

b) Les singularités isolées de V(x,p) sont les racines de  $sh\left[\tau\sqrt{p}\right]=0$  et p=0, c'est-à-dire

$$p = -\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}, k \in \mathbb{N}^* \text{ et } p = 0$$

La calcul du résidu de V(x, p) en p = 0 ne pose pas de problème :

$$\operatorname{res} V\left(0\right) = \lim_{p \to 0} p V(x, p)$$
$$= \lim_{p \to 0} \frac{\operatorname{sh}\left[\tau \sqrt{p}\left(1 - \frac{x}{L}\right)\right]}{\operatorname{sh}\left[\tau \sqrt{p}\right]}$$

On a

$$sh\left[\tau\sqrt{p}\left(1-\frac{x}{L}\right)\right] = \tau\sqrt{p}\left(1-\frac{x}{L}\right) + o\left(\sqrt{p}\right)$$
$$sh\left[\tau\sqrt{p}\right] = \tau\sqrt{p} + o\left(\sqrt{p}\right)$$

et par suite

$$\operatorname{res}V\left(0\right) = \boxed{1 - \frac{x}{L}}$$

Le calcul du résidu en  $p=-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}$  peut se faire de deux manières :

• Utilisation de la formule  $\frac{P\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right)}{Q'\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right)}$ :

En remarquant que  $V(x,p) = \frac{P(x,p)}{Q(x,p)}$  avec  $P(x,p) = sh\left[\tau\sqrt{p}\left(1-\frac{x}{L}\right)\right]$  et  $Q(x,p) = psh\left[\tau\sqrt{p}\right]$ , on a

$$Q'(x,p) = sh\left[\tau\sqrt{p}\right] + \frac{\tau\sqrt{p}}{2}ch\left[\tau\sqrt{p}\right]$$

Puisque  $p=-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}$  est un pôle d'ordre 1, le résidu en ce point est défini par

res 
$$V\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right) = \frac{P\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right)}{Q'\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right)}$$

En choisissant la détermination de  $\sqrt{p}$  définie précédemment, on a  $\sqrt{p}=i\frac{k\pi}{\tau}$  et donc

$$\operatorname{res} V\left(-\frac{k^{2}\pi^{2}}{\tau^{2}}\right) = \frac{\operatorname{sh}\left[ik\pi\left(1-\frac{x}{L}\right)\right]}{\operatorname{sh}\left[ik\pi\right] + \frac{ik\pi}{2}\operatorname{ch}\left[ik\pi\right]}$$

$$= \frac{i\sin\left[k\pi\left(1-\frac{x}{L}\right)\right]}{0 + \frac{ik\pi}{2}\cos\left[k\pi\right]}$$

$$= \frac{\left(-1\right)^{k+1}\sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)}{\frac{k\pi}{2}\left(-1\right)^{k}}$$

$$= \frac{-\frac{2}{k\pi}\sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)}{1 + \frac{2}{k\pi}\sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)}$$

• Développement limité

$$\operatorname{res}V\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right) = \lim_{p \to -\frac{k^2\pi^2}{2}} \left(p + \frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right) V(x, p)$$

En posant  $u = p + \frac{k^2 \pi^2}{\tau^2}$ , on a

$$\operatorname{res} V\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right) = \lim_{u \to 0} \frac{u}{u - \frac{k^2\pi^2}{\tau^2}} \frac{\operatorname{sh}\left[\tau\sqrt{u - \frac{k^2\pi^2}{\tau^2}}\left(1 - \frac{x}{L}\right)\right]}{\operatorname{sh}\left[\tau\sqrt{u - \frac{k^2\pi^2}{\tau^2}}\right]}$$

On choisit la détermination de  $\sqrt{p}$  telle que  $\sqrt{-1} = i$ . Alors

$$\begin{split} \tau \sqrt{u - \frac{k^2 \pi^2}{\tau^2}} &= \tau i \frac{k \pi}{\tau} \sqrt{1 - \frac{u}{\frac{k^2 \pi^2}{\tau^2}}} \\ &= i k \pi \left( 1 - \frac{u \tau^2}{2k^2 \pi^2} + o(u) \right) \end{split}$$

Donc

$$sh\left[\tau\sqrt{u - \frac{k^2\pi^2}{\tau^2}}\right] = \frac{1}{2}\left[e^{ik\pi\left(1 - \frac{u\tau^2}{2k^2\pi^2} + o(u)\right)} - e^{-ik\pi\left(1 - \frac{u\tau^2}{2k^2\pi^2} + o(u)\right)}\right]$$
$$= i\sin\left[k\pi\left(1 - \frac{u\tau^2}{2k^2\pi^2} + o(u)\right)\right]$$

Mais  $\sin (k\pi - v) = (-1)^{k+1} \sin(v)$ , donc

$$sh\left[\tau\sqrt{u-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}}\right] = i\left(-1\right)^{k+1}\sin\left[k\pi\left(\frac{u\tau^2}{2k^2\pi^2} + o(u)\right)\right]$$

Il vient alors

$$\frac{u}{sh\left[\tau\sqrt{u-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}}\right]} \xrightarrow[u\to 0]{} \frac{\frac{1}{i}\frac{2k^2\pi^2}{k\pi\tau^2}\left(-1\right)^{k+1}}$$

Par ailleurs

$$\begin{split} \lim_{u \to 0} sh \left[ \tau \sqrt{u - \frac{k^2 \pi^2}{\tau^2}} \left( 1 - \frac{x}{L} \right) \right] &= sh \left[ \tau \sqrt{-\frac{k^2 \pi^2}{\tau^2}} \left( 1 - \frac{x}{L} \right) \right] \\ &= sh \left[ i \tau \frac{k \pi}{\tau} \left( 1 - \frac{x}{L} \right) \right] \\ &= i \sin \left[ k \pi \left( 1 - \frac{x}{L} \right) \right] \\ &= \left[ i \sin \left[ k \pi \frac{x}{L} \right] (-1)^{k+1} \right] \end{split}$$

En regroupant les différents termes, on obtient

$$\operatorname{res}V\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right) = \boxed{-\frac{2}{k\pi}\sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)}$$

En posant  $G(p) = V(x, p)e^{pt}$ , on a

$$\operatorname{res}G\left(-\frac{k^2\pi^2}{\tau^2}\right) = -\frac{2}{k\pi}\sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)e^{-\frac{k^2\pi^2t^2}{\tau^2}}$$

c) En admettant que les intégrales définies sur les parties circulaires du contour de Bromwich tendent vers 0 lorsque le rayon  $R \to \infty$ , on obtient en appliquant la formule d'inversion à V(x, p):

$$v(x,t) = 1 - \frac{x}{L} - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2}{k\pi} e^{-\frac{k^2 \pi^2 t^2}{\tau^2}} \sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right)$$

d) En utilisant v(x,0) = 0, on obtient :

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} \sin\left(\frac{k\pi x}{L}\right) = \frac{\pi}{2} \left(1 - \frac{x}{L}\right)$$

## Exercice 3:

- 1) Des calculs élémentaires donnent le résultat.
- 2) D'après les propriétés de la transformée de Laplace, on a

$$TL^{-1}[Y'(p)] = -ty(t)$$

$$TL^{-1}[Y''(p)] = t^{2}y(t)$$

$$TL^{-1}[pY''(p)] = (t^{2}y(t))' + (t^{2}y(t))_{t=0}$$

$$= 2ty(t) + t^{2}y'(t)$$

On en déduit

$$4t^2y'(t) + (6t - 1)y(t) = 0$$

3) L'équation précédente s'écrit

$$\frac{y'(t)}{y(t)} = \frac{1 - 6t}{4t^2} = \frac{1}{4t^2} - \frac{3}{2t}$$

d'où

$$Ln|y(t)| = \frac{-1}{4t} - \frac{3}{2}Ln|t|$$

et donc

$$y(t) = cste \frac{\exp\left(-\frac{1}{4t}\right)}{t\sqrt{t}}$$