

Transformée de Laplace

Solution de l'exercice 3 :

1) Les deux premières dérivées de $Y(p) = e^{-\sqrt{p}}$ sont

$$Y'(p) = e^{-\sqrt{p}} \left(\frac{-1}{2\sqrt{p}} \right)$$
$$Y''(p) = e^{-\sqrt{p}} \left(\frac{-1}{2\sqrt{p}} \right)^2 + e^{-\sqrt{p}} \left(\frac{-1}{2} \right) \left(\frac{-1}{2p\sqrt{p}} \right) = \frac{e^{-\sqrt{p}}}{4p} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{p}} \right)$$

Donc

$$4pY''(p) + 2Y'(p) - Y(p) = e^{-\sqrt{p}} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{p}} \right) - \frac{e^{-\sqrt{p}}}{\sqrt{p}} - e^{-\sqrt{p}}$$
$$= \boxed{0}$$

2) Puisque $TL [(-1)^n t^n f(t)] = \frac{d^n}{dp^n} F(p)$, on a

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

En utilisant $TL [g'(t)] = pG(p) - g(0^+)$, avec $g(t) = t^2 y(t)$, on obtient

$$TL [2ty(t) + t^2 y'(t)] = pY''(p)$$

En prenant la transformée de Laplace inverse de l'équation précédente, on aboutit à l'équation différentielle suivante :

$$4 [2ty(t) + t^2 y'(t)] + 2 [-ty(t)] - y(t) = 0$$

soit

$$\boxed{(6t - 1) y(t) + 4t^2 y'(t) = 0}$$

3) On peut résoudre l'équation différentielle de la question précédente comme suit :

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

d'où par intégration

$$\ln |y(t)| = -\frac{1}{4t} - \frac{3}{2} \ln |t| + \text{cste}$$

et donc (en prenant l'exponentielle des deux membres)

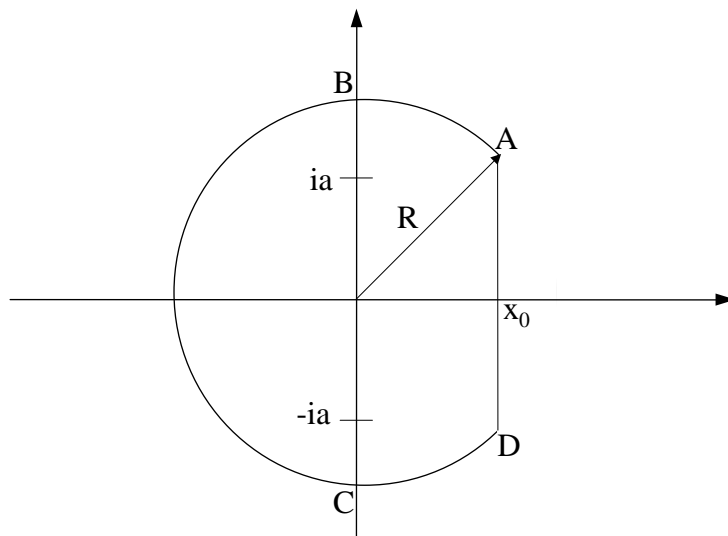
$$\boxed{y(t) = \frac{C}{t\sqrt{t}} e^{-\frac{1}{4t}} \quad t > 0}$$

Solution de l'exercice 4 :

La fonction de la variable complexe $Y(z) = \frac{1}{z^2 + a^2}$ admet deux points singuliers isolés $z = \pm ia$. Ces deux points singuliers étant situés sur l'axe des ordonnées, l'abscisse de convergence de la transformée de Laplace est $x_c = 0$, ce qui signifie que $Y(p)$ est la transformée de Laplace d'une fonction dès que $p = x + iy$ avec $x > 0$. La formule d'inversion s'écrit alors :

$$y(t) = \frac{1}{2i\pi} \int_D Y(z)e^{zt} dz \quad t > 0$$

où D est une droite d'équation $x = x_0$ située dans le domaine de convergence. Pour $Y(z) = \frac{1}{z^2 + a^2}$, toute droite d'équation $x = x_0$ avec $x_0 > 0$ convient. Puisque la fonction $Y(z)e^{zt}$ est holomorphe sur $\mathbb{C} \setminus \{-ia, ia\}$, on peut lui appliquer le théorème des résidus sur le contour suivant $ABCD$ suivant :



Le théorème des résidus s'écrit :

$$\int_{AB} Y(z)e^{zt} dz + \int_{BC} Y(z)e^{zt} dz + \int_{CD} Y(z)e^{zt} dz + \int_{DA} Y(z)e^{zt} dz = (2i\pi) [\text{res}f(ia) + \text{res}f(-ia)] \quad (1)$$

avec $f(z) = Y(z)e^{zt}$. On admet que les intégrales sur les arcs de cercle AB et CD tendent vers 0 lorsque $R \rightarrow +\infty$. Par ailleurs, en utilisant la propriété $|z - z_0| \geq ||z| - |z_0||$, on a

$$|Y(z)| = \left| \frac{1}{z^2 + a^2} \right| \leq \frac{1}{||z|^2 - a^2|} = \frac{1}{R^2 - a^2} \text{ car } R > a$$

d'où

$$\sup_{BC} |Y(z)| \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0$$

et par conséquent, en utilisant le 2^{ème} lemme de Jordan, on obtient

$$\int_{BC'} Y(z)e^{zt} dz \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0 \quad \forall t > 0$$

Les résidus de $Y(z)e^{zt}$ aux points $z = ia$ et $z = -ia$ sont simples à calculer puisque ces deux points sont des pôles simples :

$$\begin{aligned}\operatorname{res}f(ia) &= \lim_{z \rightarrow ia} (z - ia) Y(z)e^{zt} = \frac{1}{2ia} e^{iat} \\ \operatorname{res}f(-ia) &= \lim_{z \rightarrow -ia} (z + ia) Y(z)e^{zt} = \frac{1}{-2ia} e^{-iat}\end{aligned}$$

On a alors, en faisant le passage à la limite $R \rightarrow +\infty$ dans (1), on obtient :

$$y(t) = \operatorname{res}f(ia) + \operatorname{res}f(-ia) \quad t > 0$$

d'où

$$\boxed{y(t) = \frac{1}{a} \sin(at) \quad t > 0}$$