



# **IUT GEII – Outils Mathématiques et Logiciels III (OML3)**

Transformée de Fourier

---

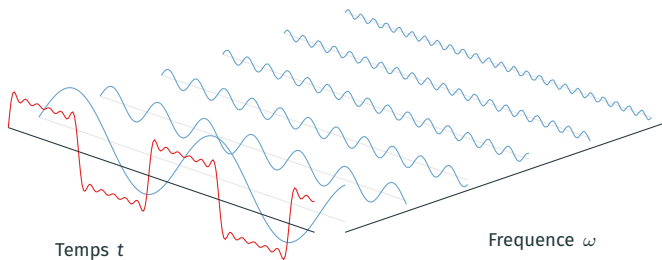
Andrés F. López-Lopera  
Université Polytechnique Hauts-de-France (UPHF)

1. Transformée de Fourier
2. Propriétés
3. Théorème de Parseval
4. Résolution des équations différentielles ordinaires

## Transformée de Fourier

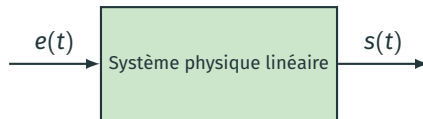
---

- La transformée de Fourier est l'un des outils les plus puissants utilisés dans le traitement du signal.



- Elle trouve également des applications dans d'autres domaines, tels que :
  - Le génie mécanique, pour l'analyse des vibrations.
  - La chimie, pour la mesure des rapports masse/charge des ions.

- Des applications en électronique incluent l'analyse des circuits, où les composants électriques sont étudiés dans le domaine des fréquences.



- Si le système physique est décrit par une équation différentielle, l'utilisation de la transformée de Fourier permet d'obtenir :

$$S(\nu) = H(\nu)E(\nu),$$

où  $H$  représente la *fonction de transfert*.

- Soit  $f(t)$  un signal appartenant à  $L^2(\mathbb{R})$ , c'est-à-dire :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 dt < \infty.$$

- On définit la *transformée de Fourier* comme la fonction de la variable  $\nu$  ainsi donnée :

$$F(\nu) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-j2\pi\nu t} dt. \quad (1)$$

- On note  $\mathcal{F}(f(t)) = F(\nu)$  la transformée de Fourier de  $f(t)$ .
- Cette transformation permet d'associer à toute fonction temporelle sa transformée de Fourier.
- Observez la similitude avec la transformée de Laplace, qui est donnée par :

$$F(p) = \int_0^{+\infty} f(t)e^{-pt} dt,$$

où  $p \in \mathbb{C}$ . Que pouvez-vous en déduire ?

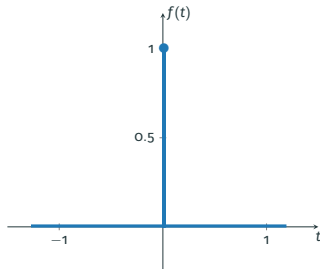
- Par la suite, on supposera que les signaux sont toujours dans  $L^2(\mathbb{R})$ .

**Exemple.** Soit  $f(t) = \delta(t)$  (fonction delta de Dirac).

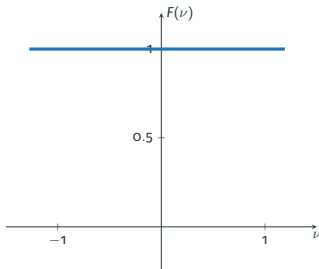
· Sa transformée de Fourier s'obtient d'après l'intégrale suivante :

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(\delta(t)) &= \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) e^{-j2\pi\nu t} dt \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) e^{-j2\pi\nu(0)} dt \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(t) dt \\ &= 1.\end{aligned}$$

$$f(t) = \delta(t)$$



$$F(\nu) = 1$$





**Exemple.** Soit la fonction

$$f(t) = \begin{cases} 0, & t \leq 0, \\ e^{-at}, & t > 0. \end{cases}$$

avec  $a \in \mathbb{R}^+$ .

· Sa transformée de Fourier s'obtient d'après l'intégrale suivante :

$$\begin{aligned} F(\nu) &= \int_0^{+\infty} e^{-at} e^{-j2\pi\nu t} dt \\ &= \int_0^{+\infty} e^{-(a+j2\pi\nu)t} dt \\ &= \left[ \frac{e^{-(a+j2\pi\nu)t}}{a+j2\pi\nu} \right]_0^{\infty} \\ &= \frac{1}{a+j2\pi\nu}. \end{aligned}$$

**Exemple.** Soit la fonction

$$\Lambda(t) = \begin{cases} 1 - |t|, & \text{si } |t| \leq 1, \\ 0, & \text{sinon.} \end{cases}$$

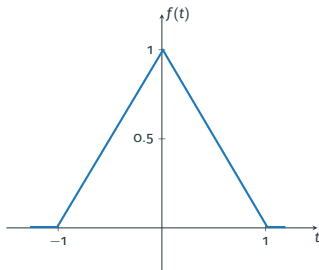
· D'après la définition de la transformée de Fourier, on a :

$$\mathcal{F}(\Lambda(t)) = \int_{-1}^1 (1 - |t|) e^{-j2\pi\nu t} dt = \int_{-1}^0 (1 + t) e^{-j2\pi\nu t} dt + \int_0^1 (1 - t) e^{-j2\pi\nu t} dt.$$

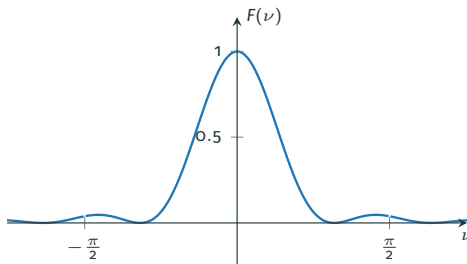
· En faisant des intégrations par partie pour les deux intégrale, on obtient

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(\Lambda(t)) &= \left[ -\frac{1}{j2\pi\nu} + \frac{1}{4\pi^2\nu^2} - \frac{e^{j2\pi\nu}}{4\pi^2\nu^2} \right] + \left[ -\frac{e^{-j2\pi\nu}}{4\pi^2\nu^2} + \frac{1}{j2\pi\nu} + \frac{1}{4\pi^2\nu^2} \right] \\ &= -\frac{e^{j2\pi\nu} - 2 + e^{-j2\pi\nu}}{4\pi^2\nu^2} \\ &= \frac{1}{\pi^2\nu^2} \left( \frac{e^{j\pi\nu} - e^{-j\pi\nu}}{2j} \right)^2 \\ &= \left( \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu} \right)^2. \end{aligned}$$

$$f(t) = \begin{cases} 1 - |t|, & \text{si } |t| \leq 1 \\ 0, & \text{sinon} \end{cases}$$



$$F(\nu) = \left( \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu} \right)^2$$



**Exercice.** Soit  $\Pi(t)$  la fonction porte-unité :

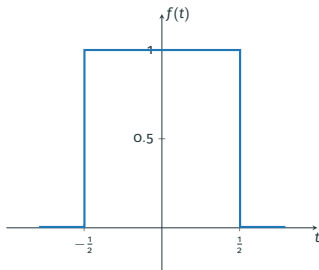
$$\Pi(t) = \begin{cases} 1, & \text{si } |t| \leq \frac{1}{2}, \\ 0, & \text{sinon.} \end{cases}$$

Démontrer que la transformée de Fourier est donnée par :

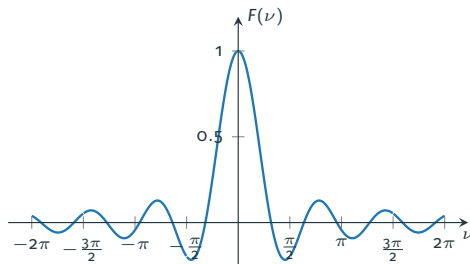
$$\mathcal{F}(\Pi(t)) = \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu}.$$

**Exercice.** Démontrer que  $\mathcal{F}(e^{j2\pi\nu_0 t} f(t)) = F(\nu - \nu_0)$ .

$$f(t) = \begin{cases} 1, & \text{si } |t| \leq \frac{1}{2} \\ 0, & \text{sinon} \end{cases}$$



$$F(\nu) = \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu}$$



- La fonction  $F(\nu)$  est généralement une fonction complexe, c'est-à-dire

$$F(\nu) = \alpha(\nu) + j\beta(\nu).$$

- On peut alors exprimer  $F(\nu)$  sous la forme exponentielle complexe :

$$F(\nu) = A(\nu)e^{j\varphi(\nu)}, \quad (2)$$

où  $A(\nu)$  est le module et  $\varphi(\nu)$  est son argument.

- La courbe associée à  $A(\nu)$  est appelée le *spectre d'amplitude* du signal.
- La courbe associée à  $\varphi(\nu)$  est appelée le *spectre de phase* du signal.

**[animation]**

- Soient  $f(t)$  un signal et  $F(\nu) = \mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier.
- La transformée de Fourier inverse de  $F(\nu)$ , notée  $\mathcal{F}^{-1}(F(\nu))$ , est donnée par l'intégrale :

$$\mathcal{F}^{-1}(F(\nu)) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(\nu) e^{2j\pi\nu t} d\nu. \quad (3)$$

- Si  $f(t)$  est continue, alors  $f(t) = \mathcal{F}^{-1}(F(\nu))$ .

## Propriétés

---



## Linéarité

- La transformée de Fourier d'une combinaison linéaire de fonctions est égale à la combinaison linéaire des transformées de Fourier de ces fonctions :

$$\mathcal{F}(\alpha f(t) + \beta g(t)) = \alpha \mathcal{F}(f(t)) + \beta \mathcal{F}(g(t)). \quad (4)$$

- De manière similaire :

$$\mathcal{F}^{-1}(\alpha F(\nu) + \beta G(\nu)) = \alpha \mathcal{F}^{-1}(F(\nu)) + \beta \mathcal{F}^{-1}(G(\nu)). \quad (5)$$

**Démonstration.** Il suffit d'appliquer le principe de linéarité de l'intégrale.

## Dilatation

- Soient  $f(t)$  un signal et  $F(\nu) = \mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier.
- La transformée de Fourier de  $f(\lambda t)$  est donnée par :

$$\mathcal{F}(f(\lambda t)) = \frac{1}{|\lambda|} F\left(\frac{\nu}{\lambda}\right). \quad (6)$$

**Démonstration.** En partant la définition, on a :

$$\mathcal{F}(f(\lambda t)) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(\lambda t) e^{-j2\pi\nu t} dt.$$

- Ici on suppose le changement de variable  $z = \lambda t$ . Si  $\lambda > 0$ , alors

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(z)) &= \frac{1}{\lambda} \int_{-\infty}^{+\infty} f(z) e^{-j2\pi\nu \frac{z}{\lambda}} dz \\ &= \frac{1}{\lambda} \int_{-\infty}^{+\infty} f(z) e^{-j2\pi\left(\frac{\nu}{\lambda}\right)z} dz \\ &= \frac{1}{\lambda} F\left(\frac{\nu}{\lambda}\right) = \frac{1}{|\lambda|} F\left(\frac{\nu}{\lambda}\right). \end{aligned}$$

- Si  $\lambda < 0$ , alors

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(f(z)) &= \frac{1}{\lambda} \int_{+\infty}^{-\infty} f(z) e^{-j2\pi \nu \frac{z}{\lambda}} dz \\ &= -\frac{1}{\lambda} \int_{-\infty}^{+\infty} f(z) e^{-j2\pi (\frac{\nu}{\lambda}) z} dz \\ &= \frac{1}{-\lambda} F\left(\frac{\nu}{\lambda}\right) = \frac{1}{|\lambda|} F\left(\frac{\nu}{\lambda}\right).\end{aligned}$$

- On peut alors conclure que

$$\mathcal{F}(f(\lambda t)) = \frac{1}{|\lambda|} F\left(\frac{\nu}{\lambda}\right).$$

**Exemple.** Soit  $\Pi_a(t)$  la fonction porte de Dirac :

$$\Pi_a(t) = \begin{cases} a, & \text{si } |t| \leq \frac{1}{2a}, \\ 0, & \text{sinon,} \end{cases}$$

avec  $a \in \mathbb{R}^+$ .

- On peut exprimer  $\Pi_a(t)$  comme une dilatation de la fonction porte-unité :

$$\Pi_a(t) = a\Pi(at).$$

- Rappelez-vous que  $\mathcal{F}(\Pi(t)) = \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu}$ .
- En appliquant les propriétés de la dilatation et de la linéarité, on obtient :

$$\mathcal{F}(\Pi_a(t)) = \mathcal{F}(a\Pi(at)) = a\mathcal{F}(\Pi(at)) = a \left[ \frac{1}{a} \frac{\sin(\pi \frac{\nu}{a})}{\pi \frac{\nu}{a}} \right] = \frac{\sin(\frac{\pi\nu}{a})}{\frac{\pi\nu}{a}}.$$

## Dualité

- Soient  $f(t)$  un signal continu et  $F(\nu)$  sa transformée de Fourier.
- Le principe de dualité permet d'établir les relations duales suivantes :

$$\begin{aligned} f(t) &\xrightarrow{\mathcal{F}} F(\nu), \\ F(t) &\xrightarrow{\mathcal{F}} f(-\nu). \end{aligned} \tag{7}$$

**Démonstration.** D'après la transformation de Fourier inverse, on sait :

$$f(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(\nu) e^{2j\pi\nu t} d\nu.$$

· On a donc pour  $f(-t)$  :

$$f(-t) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(\nu) e^{-2j\pi\nu t} d\nu.$$

· En échangeant les variables temporelles et fréquentielles dans l'expression précédente, on obtient :

$$f(-\nu) = \int_{-\infty}^{+\infty} F(t) e^{-2j\pi\nu t} dt = \mathcal{F}(F(t)).$$

· On obtient alors les équations duales :

$$\begin{aligned} f(t) &\xrightarrow{\mathcal{F}} F(\nu), \\ F(t) &\xrightarrow{\mathcal{F}} f(-\nu). \end{aligned}$$

**Exemple.** Soit  $f(t) = 1$ . Sachant que

$$\mathcal{F}(\delta(t)) = 1,$$

et en appliquant le principe de dualité, on obtient :

$$\mathcal{F}(1) = \delta(-\nu) = \delta(\nu).$$

**Exercice.** Démontrer que  $\mathcal{F}\left(\frac{\sin(\pi t)}{\pi t}\right) = \Pi(\nu)$ .

**Exemple.** Calculons la transformée de Fourier de  $f(t) = \cos(2\pi\nu_0 t)$ .

· D'après les formules d'Euler, on sait :

$$f(t) = \frac{e^{j2\pi\nu_0 t} + e^{-j2\pi\nu_0 t}}{2}.$$

· En appliquant la définition de la transformée de Fourier, on obtient :

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(\cos(2\pi\nu_0 t)) &= \int_{-\infty}^{+\infty} \left[ \frac{e^{j2\pi\nu_0 t} + e^{-j2\pi\nu_0 t}}{2} \right] e^{-j2\pi\nu t} dt \\ &= \frac{1}{2} \left[ \int_{-\infty}^{+\infty} e^{j2\pi\nu_0 t} e^{-j2\pi\nu t} dt + \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi\nu_0 t} e^{-j2\pi\nu t} dt \right] \\ &= \frac{1}{2} \left[ \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi[\nu - \nu_0]t} dt + \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-j2\pi[\nu + \nu_0]t} dt \right],\end{aligned}$$

d'où on trouve :

$$\mathcal{F}(\cos(2\pi\nu_0 t)) = \frac{1}{2} [\delta(\nu - \nu_0) + \delta(\nu + \nu_0)].$$



**Exercice.** Démontrer que :

$$\mathcal{F}(\sin(2\pi\nu_0 t)) = \frac{1}{2j}[\delta(\nu - \nu_0) - \delta(\nu + \nu_0)].$$

## Translation

- Soient  $f(t)$  un signal et  $F(\nu) = \mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier.
- La transformée de Fourier de  $f(t - \tau)$  est donnée par :

$$\mathcal{F}(f(t - \tau)) = e^{-j2\pi\nu\tau} F(\nu). \quad (8)$$

**Démonstration.** D'après la définition de la transformée de Fourier, on a :

$$\mathcal{F}(f(t - \tau)) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t - \tau) e^{-j2\pi\nu t} dt.$$

- En faisant le changement de variable  $z = t - \tau$ , on obtient :

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(z)) &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(z) e^{-j2\pi\nu(z+\tau)} dz \\ &= e^{-j2\pi\nu\tau} \int_{-\infty}^{+\infty} f(z) e^{-j2\pi\nu z} dz \\ &= e^{-j2\pi\nu\tau} F(\nu). \end{aligned}$$

**Exemple.** Considérons la transformée de Fourier de  $f(t) = \cos(2\pi\nu_0[t - \tau])$ .

· En sachant que

$$\mathcal{F}(f(t)) = \frac{1}{2}[\delta(\nu - \nu_0) + \delta(\nu + \nu_0)],$$

alors

$$\begin{aligned}\mathcal{F}(f(t - \tau)) &= \frac{e^{-j2\pi\nu\tau}}{2}[\delta(\nu - \nu_0) + \delta(\nu + \nu_0)] \\ &= \frac{e^{-j2\pi\nu_0\tau}}{2}\delta(\nu - \nu_0) + \frac{e^{j2\pi\nu_0\tau}}{2}\delta(\nu + \nu_0).\end{aligned}$$

## Modulation par une porteuse sinusoïdale

- La transformée de Fourier de  $g(t) = \cos(2\pi\nu_0 t)f(t)$  avec  $\nu_0 \in \mathbb{R}^+$  est :

$$\mathcal{F}(\cos(2\pi\nu_0 t)f(t)) = \frac{1}{2}[F(\nu - \nu_0) + F(\nu + \nu_0)]. \quad (9)$$

**Démonstration.** D'après les formules d'Euler, on sait que :

$$\cos(2\pi\nu_0 t) = \frac{e^{j2\pi\nu_0 t} + e^{-j2\pi\nu_0 t}}{2}.$$

- On peut alors réécrire la transformée de Fourier de  $g(t)$  comme :

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(\cos(2\pi\nu_0 t)f(t)) &= \mathcal{F}\left(\left[\frac{e^{j2\pi\nu_0 t} + e^{-j2\pi\nu_0 t}}{2}\right]f(t)\right) \\ &= \frac{1}{2}\left[\mathcal{F}(e^{j2\pi\nu_0 t}f(t)) + \mathcal{F}(e^{-j2\pi\nu_0 t}f(t))\right]. \end{aligned}$$

- En utilisant la propriété  $\mathcal{F}(e^{j2\pi\nu_0 t}f(t)) = F(\nu - \nu_0)$ , on obtient (9).

**Exercice.** Démontrer que  $\mathcal{F}(\sin(2\pi\nu_0 t)f(t)) = \frac{1}{2j}[F(\nu - \nu_0) - F(\nu + \nu_0)]$  avec  $\nu_0 \in \mathbb{R}^+$ .

## Modulation par une rampe

· La transformée de Fourier de  $g(t) = tf(t)$  est :

$$\mathcal{F}(tf(t)) = -\frac{1}{2\pi j} \frac{dF(\nu)}{d\nu}. \quad (10)$$

### Démonstration.

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\nu} F(\nu) &= \frac{d}{d\nu} \left( \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-j2\pi\nu t} dt \right) \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \frac{\partial}{\partial \nu} \left( e^{-j2\pi\nu t} \right) dt \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \left( -2\pi j t e^{-j2\pi\nu t} \right) dt \\ &= -2\pi j \int_{-\infty}^{+\infty} tf(t) e^{-j2\pi\nu t} dt \\ &= -2\pi j \mathcal{F}(tf(t)), \end{aligned}$$

d'où on l'en déduit (10).

## Parité

- Soient  $f(t)$  un signal et  $F(\nu) = \mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier.
  - Si  $f(t)$  est paire, alors  $F(\nu)$  est réelle et paire.
  - Si  $f(t)$  est impaire, alors  $F(\nu)$  est imaginaire pur et impaire.

**Exercice.** Démontrer les deux propriétés précédentes.

## Dérivation

· Soient  $f(t)$  une fonction continue de  $L^2(\mathbb{R})$  et  $\mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier. Alors, la transformée de Fourier de  $f'(t)$  est donnée par :

$$\mathcal{F}(f'(t)) = j2\pi\nu\mathcal{F}(f(t)). \quad (11)$$

· On observe que la transformée de Fourier de  $f(t)$  peut être calculée à partir de la transformée de Fourier de  $f'(t)$ .

$$\mathcal{F}(f(t)) = \frac{1}{j2\pi\nu}\mathcal{F}(f'(t)). \quad (12)$$



**Exemple.** Considérons la transformée de Fourier de la fonction

$$\Lambda(t) = \begin{cases} 1 - |t|, & \text{si } |t| \leq 1, \\ 0, & \text{sinon.} \end{cases}$$

· On cherche à calculer  $\mathcal{F}(\Lambda(t))$  à partir de  $\mathcal{F}(\Lambda'(t))$ . La dérivée de  $\Lambda(t)$  est :

$$\Lambda'(t) = \begin{cases} 1, & \text{si } -1 < t < 0, \\ -1, & \text{si } 0 < t < 1, \\ 0, & \text{si } |t| > 1, \end{cases}$$

expression équivalente à  $\Lambda'(t) = \Pi\left(t + \frac{1}{2}\right) - \Pi\left(t - \frac{1}{2}\right)$ .

· En sachant que  $\mathcal{F}(\Pi(t)) = \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu}$ , et en appliquant la propriété de translation  $\mathcal{F}(f(t - \tau)) = e^{-j2\pi\nu\tau}F(\nu)$ , on a :

$$\mathcal{F}(\Lambda'(t)) = e^{j\pi\nu} \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu} - e^{-j\pi\nu} \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu} = [e^{j\pi\nu} - e^{-j\pi\nu}] \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi\nu}.$$

Finalement, en utilisant la propriété de l'équation (12), on obtient

$$\mathcal{F}(\Lambda(t)) = \left[ \frac{e^{j\pi\nu} - e^{-j\pi\nu}}{2j} \right] \frac{\sin(\pi\nu)}{\pi^2\nu^2} = \frac{\sin^2(\pi\nu)}{\pi^2\nu^2}.$$

## Intégration

- Soient  $f(t)$  une fonction à moyenne nulle (i.e.  $\int_{-\infty}^{\infty} f(t) dt = 0$ ) et continue de  $L^2(\mathbb{R})$ , et  $F(\nu) = \mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier.
- La transformée de Fourier de  $g(t) = \int_{-\infty}^t f(\tau) d\tau$  est donnée par :

$$\mathcal{F}\left(\int_{-\infty}^t f(\tau) d\tau\right) = \frac{F(\nu)}{j2\pi\nu}. \quad (13)$$

**Démonstration.** En partant de la propriété de la dérivation, on a :

$$\mathcal{F}\left(\frac{df(t)}{dt}\right) = j2\pi\nu\mathcal{F}(f(t)).$$

· · On peut définir  $h(t) = \frac{df(t)}{dt}$ , alors on a  $f(t) = \int_{-\infty}^t h(\tau)d\tau$ . Ensuite, la transformée est donc donnée par :

$$\mathcal{F}(h(t)) = j2\pi\nu\mathcal{F}\left(\int_{-\infty}^t h(\tau)d\tau\right),$$

d'où on obtient

$$\mathcal{F}\left(\int_{-\infty}^t h(\tau)d\tau\right) = \frac{1}{j2\pi\nu}\mathcal{F}(h(t)).$$

· On peut observer que  $\frac{df(t)}{dt} = \frac{d[f(t) + a]}{dt}$ , avec  $a \in \mathbb{R}$ . L'expression précédente est donc vraie si  $\int_{-\infty}^{+\infty} h(t) dt = 0$ . Sinon, il existe une constante  $c$  telle que  $\int_{-\infty}^{+\infty} [h(t) - c] dt = 0$ , et

$$\mathcal{F}\left(\int_{-\infty}^t h(\tau)d\tau\right) = \frac{1}{j2\pi\nu}\mathcal{F}(h(t)) + c\delta(\nu).$$

## **Théorème de Parseval**

---

- Soient  $f(t)$  une fonction continue de  $L^2(\mathbb{R})$ , et  $F(\nu) = \mathcal{F}(f(t))$  sa transformée de Fourier.
- Le théorème de Parseval stipule que :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{+\infty} |F(\nu)|^2 d\nu. \quad (14)$$

- Ce théorème nous affirme que les énergies de  $f(t)$  et de  $F(\nu)$  sont égales. Il constitue un résultat fondamental pour comprendre les relations entre une fonction et sa transformée de Fourier.

# Résolution des équations différentielles ordinaires

---

- Soit l'équation différentielle du second ordre :

$$ay''(t) + by'(t) + cy(t) = e(t),$$

avec  $a, b, c \in \mathbb{R}^+$ . En appliquant la transformée de Fourier, on obtient :

$$-4a\pi^2\nu^2 F(\nu) + j2b\pi\nu F(\nu) + cF(\nu) = E(\nu),$$

d'où l'on trouve :

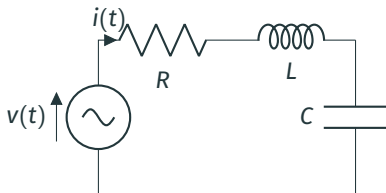
$$F(\nu) = \left[ \frac{1}{-4a\pi^2\nu^2 + j2b\pi\nu + c} \right] E(\nu).$$

- Cette expression est de la forme  $F(\nu) = H(\nu)E(\nu)$ , où la fonction de transfert est donnée par :

$$H(\nu) = \frac{1}{-4a\pi^2\nu^2 + j2b\pi\nu + c}.$$

- De manière similaire à la transformée de Laplace, la transformée de Fourier nous permet d'associer une fonction de transfert aux systèmes dynamiques.

**Exemple.** Considérons le circuit RLC en série :



· Grâce au principe de conservation de l'énergie on a :

$$\begin{aligned} v(t) &= v_R(t) + v_L(t) + v_C(t) \\ &= Ri(t) + L \frac{di(t)}{dt} + \frac{1}{C} \int_{-\infty}^t i(\tau) d\tau. \end{aligned}$$

· En appliquant la transformée de Fourier sur l'équation différentielle, on obtient :

$$V(\nu) = RI(\nu) + j2\pi\nu LI(\nu) + \frac{1}{j2\pi\nu C} I(\nu).$$

· D'après votre cours d'électronique, vous avez défini, les réactances

$$Z_L(\nu) = j2\pi\nu L = j\omega L \text{ et } Z_C(\nu) = \frac{1}{j2\pi\nu C} = \frac{1}{j\omega C}.$$

· A partir de l'expression précédente, on a :

$$I(\nu) = \underbrace{\left[ \frac{jC(2\pi\nu)}{1 + jRC(2\pi\nu) + j^2LC(2\pi\nu)^2} \right]}_{H(\nu)} V(\nu).$$



- Si l'on s'intéresse à calculer la tension  $V_C(\nu)$ , on a :

$$V_C(\nu) = Z_C(\nu)I(\nu) = \left[ \frac{1}{1 + jRC(2\pi\nu) + j^2LC(2\pi\nu)^2} \right] V(\nu),$$

d'où on obtient la relation suivante pour le gain (transmittance) :

$$T(\nu) := \frac{V_C(\nu)}{V(\nu)} = \frac{1}{1 + jRC(2\pi\nu) + j^2LC(2\pi\nu)^2}.$$

- En considérant le changement de variable  $\omega = 2\pi\nu$ , on obtient :

$$T(\omega) = \frac{1}{1 + jRC\omega + j^2LC\omega^2}.$$

- En comparaison avec la forme générale :

$$T(\omega) = \frac{1}{1 + 2jm\frac{\omega}{\omega_0} + (j\frac{\omega}{\omega_0})^2},$$

il est possible d'identifier la fréquence propre  $\omega_0 \in \mathbb{R}^+$  et le coefficient d'amortissement  $m \in \mathbb{R}^+$  du circuit :

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}, \quad m = \frac{R}{2} \sqrt{\frac{C}{L}}.$$



Frédéric Guegnard and Marc Bourcerie.

***Mathématiques IUT GEII 2ème Année.***

Ellipses, 2018.



B. Dequatre.

***Mathématiques Appliquées à l'Électricité - Tome 2.***

ERREUR PERIMES Nathan, 1995.



Wolfram Mathematica.

<https://www.wolfram.com/mathematica/index.html.fr>.

Accessed: 2023-07.