

# IV] Transformée de Fourier

Notes du cours du 20/09/2021



## IV]-1 Définition

2t) tel que  $\int_{-\infty}^{+\infty} |r(t)| dt < +\infty$ . On appelle

transformée de Fourier de  $r$  la fonction  $\hat{r}(\nu)$

définie pour  $\nu \in \mathbb{R}$  par :

$$\hat{r}(\nu) = \int_{-\infty}^{+\infty} r(t) e^{-2i\pi\nu t} dt$$

## Remarques

•  $|r(t) e^{-2i\pi\nu t}| = |r(t)|$  donc,  $\int_{-\infty}^{+\infty} |r(t) e^{-2i\pi\nu t}| dt < +\infty$

donc  $\hat{r}(\nu)$  définie pour tout  $\nu \in \mathbb{R}$ .

•  $\hat{r}(\nu)$  est en général un nombre complexe, même

si  $r(t) \in \mathbb{R}$  pour tout  $t$ :  $e^{-2i\pi\nu t} = (\cos 2\pi\nu t - i \sin 2\pi\nu t)$

$$\Rightarrow \hat{r}(\nu) = \int_{-\infty}^{+\infty} r(t) \cos 2\pi\nu t dt - i \int_{-\infty}^{+\infty} r(t) \sin 2\pi\nu t dt$$

# Exemples de calcul

9

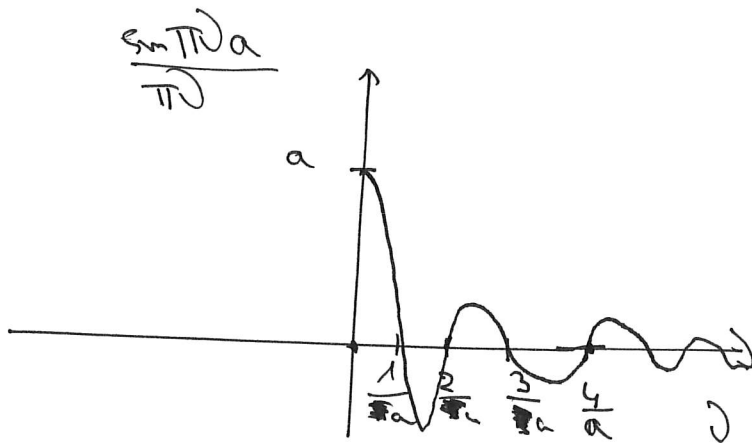
$$r(t) = \mathbb{1}_{\left[-\frac{a}{2}, \frac{a}{2}\right]}(t)$$

$$\hat{r}(\omega) = \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} e^{-2\pi i \omega t} dt$$

• si  $\omega = 0$ ,  $\hat{r}(\omega) = a$

• si  $\omega \neq 0$ ,  $\int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} e^{-2\pi i \omega t} dt = \frac{-1}{2\pi i \omega} \left( e^{-2\pi i \omega t} \right) \Big|_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}}$

$$= \frac{-1}{2\pi i \omega} \left( e^{-\frac{2\pi i \omega a}{2}} - e^{\frac{2\pi i \omega a}{2}} \right) = \frac{1}{\pi \omega} \sin \pi \omega a$$



$$r(t) = e^{-t} \mathbb{1}_{\mathbb{R}_+}(t)$$

$$\hat{r}(\omega) = \int_0^{+\infty} e^{-t} e^{-2\pi i \omega t} dt = \int_0^{+\infty} \frac{-t(1+2\pi i \omega)}{e^{t(1+2\pi i \omega)}} dt = \frac{-1}{(1+2\pi i \omega)} \left[ e^{-t(1+2\pi i \omega)} \right]_0^{+\infty}$$

ou par définition:

$$\int_0^{+\infty} e^{-t(1+2i\pi)} dt = \underbrace{\lim_{t \rightarrow +\infty} e^{-t(1+2i\pi)}}_0 - \underbrace{\left( e^{-t(1+2i\pi)} \right)}_1 \Big|_{t=0}$$

$$\Rightarrow \hat{r}(j\omega) = \frac{1}{1+2i\pi\omega}$$

### IV-2] Propriétés basiques

• Soit  $r(t) \in \mathbb{R}$  pour tout  $t$ ,  $\hat{r}(-j\omega) = (\hat{r}(j\omega))^*$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} |\hat{r}(-j\omega)| = |\hat{r}(j\omega)| \\ \arg(\hat{r}(-j\omega)) = -\arg(\hat{r}(j\omega)) \end{cases}$$

$$\hat{r}(j\omega) = \int r(t) \cos 2\pi\omega t dt - i \int r(t) \sin 2\pi\omega t dt \quad \sin(-2\pi\omega t) = -\sin 2\pi\omega t$$

$$\hat{r}(-j\omega) = \int r(t) \cos 2\pi\omega t dt + i \int r(t) \sin 2\pi\omega t dt = \hat{r}(j\omega)^*$$

• Si  $\tau \in \mathbb{R}$ , et si  ~~$y(t) = r(t)$~~   $y(t) = r(t-\tau)$ , alors,

$$\hat{y}(j\omega) = \hat{r}(j\omega) e^{-2i\pi\omega\tau}$$

$$\hat{y}(j\omega) = \int r(t-\tau) e^{-2i\pi\omega t} dt$$

$$u = t - \tau \Leftrightarrow t = u + \tau$$

$$\hat{y}(j\omega) = \int r(u) e^{-2i\pi\omega(u+\tau)} du = \hat{r}(j\omega) e^{-2i\pi\omega\tau}$$

•  $y(t) = x(t) e^{2i\pi \nu_0 t} \Rightarrow \hat{y}(\nu) = \hat{x}(\nu - \nu_0)$

$$\hat{y}(\nu) = \int x(t) e^{2i\pi \nu_0 t} e^{-2i\pi \nu t} dt = \int x(t) e^{-2i\pi(\nu - \nu_0)t} dt = \hat{x}(\nu - \nu_0)$$

•  $y(t) = x(t) \cos 2\pi \nu_0 t \Rightarrow \hat{y}(\nu) = \frac{1}{2} [\hat{x}(\nu - \nu_0) + \hat{x}(\nu + \nu_0)]$

•  $x(t)$  réelle et paire  $\Rightarrow \hat{x}(\nu)$  réelle et paire et  $\hat{x}(\nu) = 2 \int_0^{\infty} x(t) \cos 2\pi \nu t dt$

$$\hat{x}(\nu) = \int x(t) \cos 2\pi \nu t dt - i \int x(t) \sin 2\pi \nu t dt$$

$t \rightarrow x(t) \sin 2\pi \nu t$  est impaire  $\Rightarrow \int_{-A}^A x(t) \sin 2\pi \nu t dt = 0$

$\forall A \Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \sin 2\pi \nu t dt = 0$

$$\Rightarrow \hat{x}(\nu) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \cos 2\pi \nu t dt = 2 \int_0^{\infty} x(t) \cos 2\pi \nu t dt$$

$\Rightarrow \nu \rightarrow \hat{x}(\nu)$  est à valeurs réelles, et

$\nu \rightarrow \hat{x}(\nu)$  est paire

• Si  $a \neq 0$ , et  $y(t) = x(at)$ , alors  $\hat{y}(\nu) = \frac{1}{|a|} \hat{x}(\nu/a)$

Si  $a > 0$ ,  $\hat{y}(\nu) = \int x(at) e^{-2i\pi \nu t} dt$   $u=at$

$$\hat{y}(\nu) = \frac{1}{a} \int x(u) e^{-2i\pi \frac{\nu}{a} u} du = \frac{1}{a} \hat{x}(\nu/a)$$

# IV-3) Transformée de Fourier et dérivation

• TF de  $z'(t) \leftrightarrow 2i\pi\omega \hat{z}(\omega)$

on trouve  $\frac{dz}{dt} \leftrightarrow 2i\pi\omega \hat{z}(\omega)$

$\int_{-\infty}^{\infty} z'(t) e^{-2i\pi\omega t} dt$  : intégration par parties

$u(t) = e^{-2i\pi\omega t}$

$u'(t) = -2i\pi\omega e^{-2i\pi\omega t}$

$v'(t) = z'(t)$

$v(t) = z(t)$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} z'(t) e^{-2i\pi\omega t} dt = \underbrace{\left[ z(t) e^{-2i\pi\omega t} \right]_{-\infty}^{+\infty}}_{\text{on peut montrer que cela vaut 0}} + 2i\pi\omega \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} z(t) e^{-2i\pi\omega t} dt}_{\hat{z}(\omega)}$$

• Par itération,  $z^{(n)}(t) \leftrightarrow (2i\pi\omega)^n \hat{z}(\omega)$

• TF de  $t z(t) \leftrightarrow -\frac{1}{2i\pi} \frac{d\hat{z}(\omega)}{d\omega}$

$$\hat{z}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} z(t) e^{-2i\pi\omega t} dt \Rightarrow \frac{d\hat{z}(\omega)}{d\omega} = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d}{d\omega} (z(t) e^{-2i\pi\omega t}) dt$$

$$= -2i\pi \int_{-\infty}^{+\infty} t z(t) e^{-2i\pi\omega t} dt$$

• Par itération:  $t^n z(t) \leftrightarrow \left( \frac{-1}{2i\pi} \right)^n \frac{d^n \hat{z}(\omega)}{d\omega^n}$

# IV-4 Transformée de Fourier et produit de convolution

$$\widehat{(x \star y)}(\omega) = \hat{x}(\omega) \cdot \hat{y}(\omega)$$

Exemple.  $x(t) = y(t) = e^{-t} \mathbb{1}_{\mathbb{R}^+}(t)$

On sait que comme  $x(t) = y(t) = 0$  si  $t < 0$ , alors,

$$(x \star y)(t) = 0 \text{ si } t < 0 \quad \text{et} \quad (x \star y)(t) = \int_0^t x(s) y(t-s) ds \text{ si } t \geq 0$$

$$\begin{cases} (x \star y)(t) = \int_0^t e^{-s} e^{-(t-s)} ds = \int_0^t e^{-t} dt = t e^{-t} & \text{si } t \geq 0 \\ = 0 & \text{si } t < 0 \end{cases}$$

Alors, la TF de  $t e^{-t}$

$$= \underbrace{\frac{1}{\frac{1}{2} + 2i\pi\omega}}_{\hat{x}(\omega)} \cdot \underbrace{\frac{1}{1 + 2i\pi\omega}}_{\hat{y}(\omega)} = \frac{1}{(1 + 2i\pi\omega)^2}$$

On peut également retrouver ce résultat en utilisant le

fait  $t e^{-t} \leftrightarrow \frac{-1}{2i\pi} \frac{d}{d\omega} \left( \frac{1}{1 + 2i\pi\omega} \right) = \frac{1}{(1 + 2i\pi\omega)^2}$

# IV-4 - bis. Identité de Parseval

13 bis

$x(t), y(t)$ , ayant pour transformées de Fourier  $\hat{x}(\nu)$  et  $\hat{y}(\nu)$ . Alors :

$$\int_{-\infty}^{\infty} x(t) y^*(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \hat{x}(\nu) \hat{y}^*(\nu) d\nu$$

Cas particulier  $x(t) = y(t)$

$$\int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} |\hat{x}(\nu)|^2 d\nu$$

# IV-5] Théorème d'inversion

(14)

$$\text{Si } \hat{z}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} z(t) e^{-2i\pi\omega t} dt, \text{ alors, } z(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega$$

(quelques hypothèses supplémentaires sont nécessaires).

**[Important]**: Interprétation physique du théorème d'inversion.

Si  $z(t)$  est à valeurs réelles.

Transformer  $\int_{-\infty}^{\infty} \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega$  en l'intégrale d'une fonction à valeurs réelles

$$\int_{-\infty}^{\infty} \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega = \underbrace{\int_{-\infty}^0 \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega}_{\text{on pose } \mu = -\omega} + \int_0^{+\infty} \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega$$

$$\int_{-\infty}^0 \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega = \int_{+\infty}^0 \hat{z}(-\mu) e^{-2i\pi\mu t} (-d\mu) = \int_0^{+\infty} \hat{z}(-\mu) e^{-2i\pi\mu t} d\mu$$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} d\omega = \int_0^{+\infty} \left( \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} + \hat{z}(-\omega) e^{-2i\pi\omega t} \right) d\omega$$



Comme  $z(t) \in \mathbb{R} \quad \forall t$ ,  $\hat{z}(-\omega) = (\hat{z}(\omega))^*$

$$\Rightarrow \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} + \hat{z}(-\omega) e^{-2i\pi\omega t} = 2 \operatorname{Re} \left[ \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} \right]$$

On pose  $\hat{z}(\omega) = |\hat{z}(\omega)| e^{i\varphi(\omega)}$ ,  $\varphi(\omega) = \operatorname{Arg} \hat{z}(\omega)$

et  $C(\omega) = \frac{1}{2} |\hat{z}(\omega)|$

$$\Rightarrow \left( \hat{z}(\omega) e^{2i\pi\omega t} + \hat{z}(-\omega) e^{-2i\pi\omega t} \right) = C(\omega) \cos(2\pi\omega t + \varphi(\omega))$$

Donc fondamentalement:

$$z(t) = \int_0^{+\infty} C(\omega) \cos(2\pi\omega t + \varphi(\omega)) d\omega$$

Peut être approximé par:  $\sum_i (\omega_{i+1} - \omega_i) C(\omega_i) \cos(2\pi\omega_i t + \varphi) \approx z(t)$

Cela signifie que le signal  $z$  peut être interprété comme étant une superposition de sinusoides dont les fréquences balayent (continuellement) l'intervalle  $[0, +\infty[$ .

En pratique, tous les signaux rencontrés dans le monde sont tels que  $|\hat{z}(\omega)| = 0$  hors d'un intervalle  $[B_1, B_2]$  :

Donc :

$$r(t) = \int_{B_1}^{B_2} G(\nu) \cos(2\pi\nu t + \varphi(\nu)) d\nu$$

~~de~~  $[B_1, B_2]$  = Bande passante du signal  $r(t)$

= Plus petit intervalle en dehors duquel  $\hat{r}(\nu) = 0$

Exemple

•  $r(t)$  = Signal de parole  $[B_1, B_2] = [50\text{Hz}, 4000\text{Hz}]$

•  $r(t)$  = Signal de musique  $[B_1, B_2] = [50\text{Hz}, 25.000\text{Hz}]$

•  $r(t)$  = Signal envoyé par l'émetteur de la radio France Info:

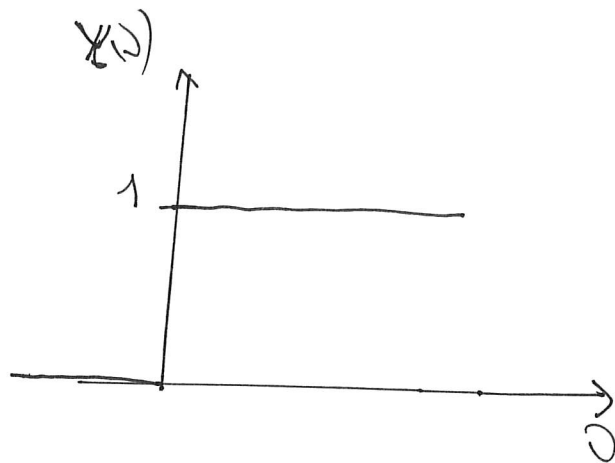
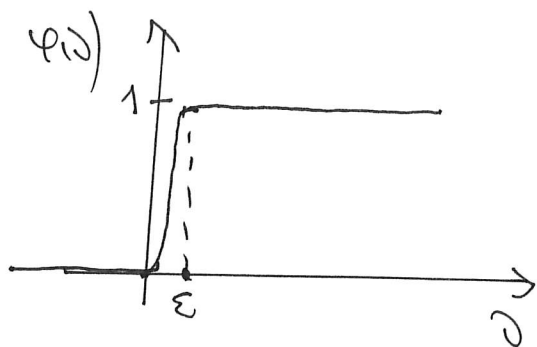
$$[B_1, B_2] = [105.5\text{ MHz} - 500\text{ kHz}, 105.5\text{ MHz} + 500\text{ kHz}]$$

# IV-6] Transformée de Fourier des sinusoides

(17)

## a] Impulsion de Dirac

Notation



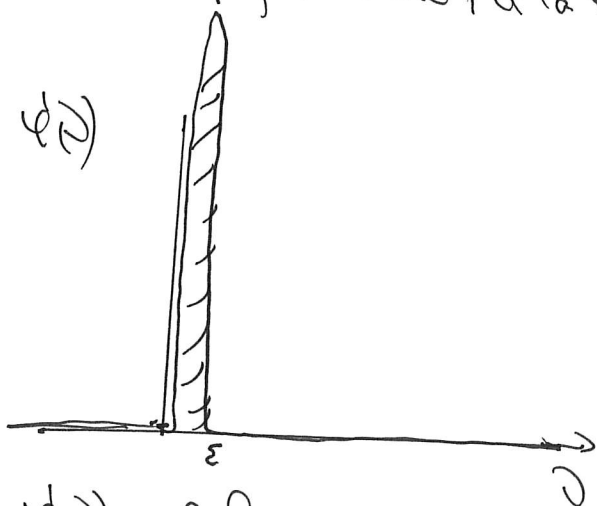
$\varphi$  représente une phénomèné de transition très bref entre 2 états

$$Y(t) = 1 \text{ si } t \geq 0$$

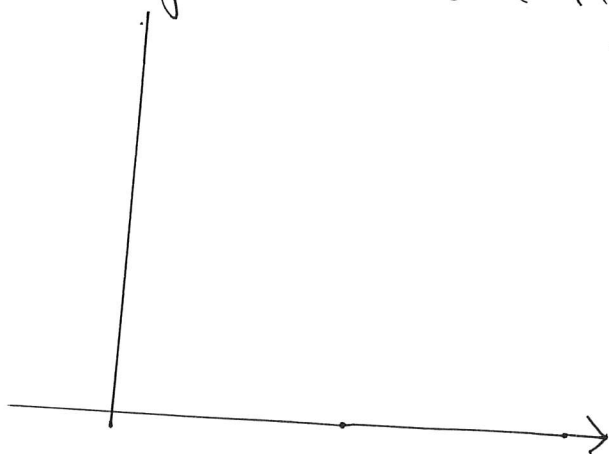
$$= 0 \text{ si } t < 0$$

Modèle mathématique pour  $\varphi$

On a parfois envie, et la nécessité de gérer la dérivée de  $\varphi(t)$



$\varphi(t)$  a la forme d'une impulsion



Quel modèle mathématique pour  $\varphi(t)$ , quand  $\epsilon \rightarrow 0$  ?

Impulsion de Dirac à  $t=0$ , notée  $\delta(t)$

$$\int \varphi(t) dt = 1.$$

$$\text{car } \int \varphi'(t) dt = \varphi(t) = 1$$

$\delta(\omega)$  vérifie:

$$\left[ \begin{array}{l} \delta(\omega) = 0 \text{ si } \omega \neq 0 \\ \delta(\omega) = +\infty \\ \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(\omega) d\omega = 1 \end{array} \right.$$

Propriétés:  $\varphi(\omega) \delta(\omega) = \varphi(0) \delta(\omega)$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\omega) \delta(\omega) d\omega = \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(0) \delta(\omega) d\omega = \varphi(0)$$

Impulsion de Dirac au point  $\omega_0$ :  $\delta(\omega - \omega_0)$

$$\delta(\omega - \omega_0) = 0 \text{ si } \omega \neq \omega_0 \\ = +\infty \text{ si } \omega = \omega_0$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(\omega - \omega_0) d\omega = 1$$

$$\varphi(\omega) \delta(\omega - \omega_0) = \varphi(\omega_0) \delta(\omega - \omega_0)$$

$$\int \varphi(\omega) \delta(\omega - \omega_0) d\omega = \varphi(\omega_0)$$

b) T.F. des sinusoides

$$\int \delta(\omega - \omega_0) e^{2i\pi\omega t} d\omega = e^{2i\pi\omega_0 t}$$

Suggère que  $\delta(\omega - \omega_0)$  est la TF de  $t \rightarrow e^{2i\pi\omega_0 t}$

$$\int \frac{1}{2} (\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0)) e^{2i\pi\omega t} d\omega = \frac{1}{2} (e^{2i\pi\omega_0 t} + e^{-2i\pi\omega_0 t}) = \cos 2\pi\omega_0 t$$