

Transformations

VI – Transformée de Fourier (bis)

G. Chênevert

30 novembre 2021

JUNIA ISEN

Au menu aujourd'hui

Propriétés de Fourier

Signaux périodiques

Filtres

Rappel : Transformée de Fourier

Pour tout signal $x(t)$ convenable, on a une représentation

$$x(\textcolor{red}{t}) = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{x}(\textcolor{blue}{f}) e^{2\pi i \textcolor{blue}{f} \textcolor{red}{t}} d\textcolor{blue}{f}$$

avec

$$\hat{x}(\textcolor{blue}{f}) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(\textcolor{red}{t}) e^{-2\pi i \textcolor{blue}{f} \textcolor{red}{t}} d\textcolor{red}{t}$$

(Convenable : $x(\textcolor{red}{t})$ et $\hat{x}(\textcolor{blue}{f})$ sont limites de fonctions intégrables)

Exemples de transformées

$$\bullet \quad x(t) = \Pi_T(t) \quad \Longrightarrow \quad \hat{x}(f) = T \operatorname{sinc}(\pi T f)$$

$$\bullet \quad x(t) = \delta(t) \quad \Longrightarrow \quad \hat{x}(f) = 1$$

$$\bullet \quad x(t) = \delta(t - t_0) \quad \Longrightarrow \quad \hat{x}(f) = e^{-2\pi i t_0 f}$$

$$\bullet \quad x(t) = 1 \quad \Longrightarrow \quad \hat{x}(f) = \delta(f)$$

$$\bullet \quad x(t) = e^{2\pi i f_0 t} \quad \Longrightarrow \quad \hat{x}(f) = \delta(f - f_0)$$

Propriétés de la transformation de Fourier

Notons $\mathcal{F}(x)$ la transformée de Fourier d'un signal x .

- Linéarité : $\mathcal{F}(a \cdot x + b \cdot y) = a \cdot \mathcal{F}(x) + b \cdot \mathcal{F}(y)$
- Retard : $\mathcal{F}(x(t - a)) = e^{-2\pi i a f} \mathcal{F}(x)$
- Modulation par une onde pure : $\mathcal{F}(e^{2\pi i a t} x(t)) = \mathcal{F}(x)(f - a)$
- Dérivation temporelle : $\mathcal{F}(x') = 2\pi i f \mathcal{F}(x)$
- Dérivation fréquentielle : $\mathcal{F}(x)' = \mathcal{F}(-2\pi i t x)$
- Parité : $\mathcal{F}(x(-t)) = \mathcal{F}(x)(-f)$
- Transformée inverse : $\mathcal{F}(\mathcal{F}(x(t))) = x(-t)$ i.e. $\mathcal{F}^{-1}(\hat{x}(f)) = \mathcal{F}(\hat{x}(-f))$

Fourier et convolution

Comme pour la transformation \mathcal{L} de Laplace, on a

$$\mathcal{F}(x * y) = \mathcal{F}(x) \cdot \mathcal{F}(y).$$

Par contre, cette fois on peut aussi dire que

$$\mathcal{F}(x) * \mathcal{F}(y) = \mathcal{F}(x \cdot y).$$

Symétrie profonde entre les deux domaines (temporel et fréquentiel)

dans MATLAB : `conv(x,y)` est implémenté via `ifft(fft(x). * fft(y))` !

Exemple : transformée d'une dérivée

On a dit :

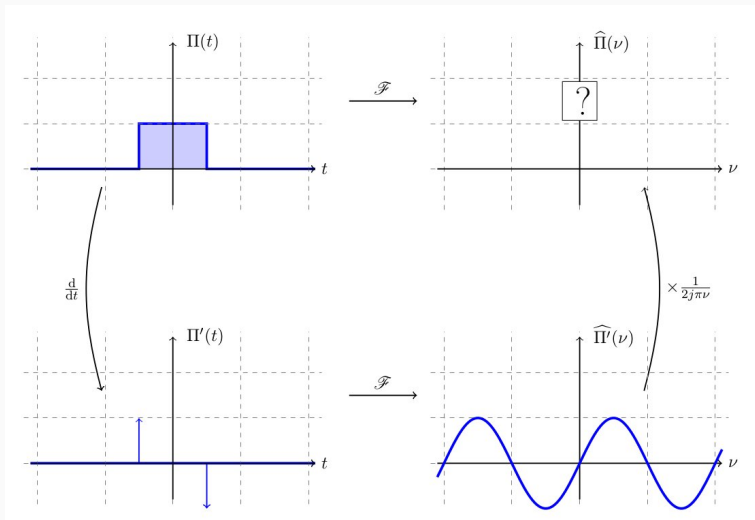
$$\widehat{x'}(f) = 2\pi if \cdot \widehat{x}(f).$$

Mais aussi :

- $x' = (\delta * x)' = \delta' * x$
- $\widehat{\delta'}(f) = 2\pi if \cdot \widehat{\delta}(f) = 2\pi if$
- donc $\widehat{x'}(f) = \widehat{\delta'}(f) \cdot \widehat{x}(f) = 2\pi if \cdot \widehat{x}(f).$

C'est tout à fait cohérent !

Exemple : transformée d'une porte (de nouveau)



Exemple : transformée d'une porte (de nouveau)

$$\Pi_T(t) = H(t + T/2) - H(t - T/2)$$

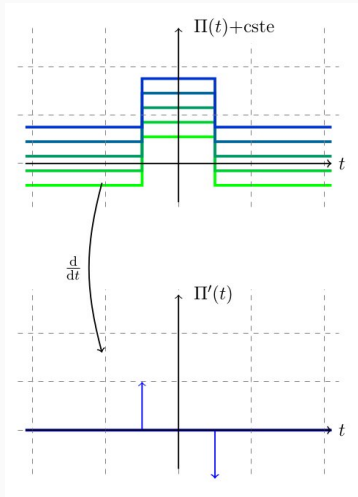
$$\widehat{\Pi}_T(f) = T \operatorname{sinc}(\pi f T)$$

↓

↑

$$\begin{aligned} \Pi'_T(t) = \delta(t + T/2) - \delta(t - T/2) &\longrightarrow \widehat{\Pi}'_T(f) = e^{+\pi i f T} - e^{-\pi i f T} \\ &= 2i \sin(\pi f T) = 2\pi i f \widehat{\Pi}_T(f) \end{aligned}$$

Attention !



Mais où est passée la constante d'intégration ?

Fonctions vs signaux

- Nous savons que

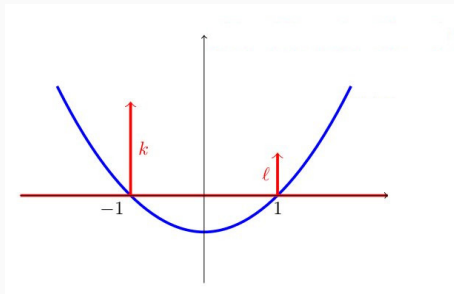
$$x(t) \cdot \delta(t - a) = x(a) \cdot \delta(t - a).$$

En particulier :

$$x(a) = 0 \implies x(t) \cdot \delta(t - a) = 0.$$

- Inversement (x étant une fonction et y un signal), si on a $x(t) \cdot y(t) = 0$ alors :
 - il faut que y soit nulle partout où $x(t) \neq 0$;
 - il se peut que y présente des Diracs aux zéros de x .

Example



$$x(t) \cdot y(t) = 0 \quad \Rightarrow \quad y(t) = k \delta(t + 1) + \ell \delta(t - 1)$$

Refermons la porte

- D'une part,

$$\widehat{\Pi(t) + C} = \hat{\Pi}(f) + C \delta(f)$$

- D'autre part,

$$\hat{\Pi}'(f) = 2\pi i f \hat{\Pi}(f) = 2i \sin(\pi f T)$$

$$\implies \hat{\Pi}(f) = T \operatorname{sinc}(\pi T f) + C \delta(f).$$

- Reste à déterminer la valeur de C : par exemple avec la condition initiale

$$\hat{\Pi}(0) = A(\Pi) = T.$$

Signaux d'énergie finie

Définition

L'**énergie** d'un signal x est $E(x) := \int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt$.

(Les mathématiciens parlent de « norme L^2 »)

Théorème (Plancherel)

Si x et y sont des signaux d'énergie finie, alors \hat{x} et \hat{y} le sont aussi et

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x(u) \hat{y}(u) du = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{x}(v) y(v) dv.$$

Identité un peu curieuse car on brise la sémantique des variables !

Signaux d'énergie finie

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x(u) \hat{y}(u) du = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{x}(v) y(v) dv$$

Cas particulier : $u = t$, $v = f$, $\hat{y} = \bar{x}$, donc $y = \bar{\hat{x}}$ (vérifier !), alors :

Corollaire (identité de Parseval)

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{+\infty} |\hat{x}(f)|^2 df$$

$$i.e. \quad E(x) = E(\hat{x})$$

Identité de Parseval : interprétation

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{+\infty} |\hat{x}(f)|^2 df$$

\mathcal{F} est une transformation unitaire (préservant les normes).

Le spectre n'est qu'une représentation d'un phénomène physique :

- on lit l'énergie aussi bien sur l'axe des t que des f ,
- on mesure la quantité d'énergie qui passe à une fréquence précise.

\implies interprétation de $|\hat{x}(f)|^2$ en tant que *densité d'énergie*

Au menu aujourd'hui

Propriétés de Fourier

Signaux périodiques

Filtres

Spectre d'un signal périodique

Soit $x(t)$ un signal T -périodique (donc typiquement d'énergie infinie !) :

$$x(t) = x(t + T)$$

alors

$$\hat{x}(f) = e^{2\pi i f T} \cdot \hat{x}(f)$$

$$(1 - e^{2\pi i f T}) \cdot \hat{x}(f) = 0$$

donc $\hat{x}(f)$:

- est nulle presque partout ;
- sauf quand $2\pi i f T$ est multiple entier de $2\pi i$ où elle possède d'éventuels Diracs.

Spectre d'un signal périodique

En d'autres termes :

$$\hat{x}(f) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n \delta(f - f_n)$$

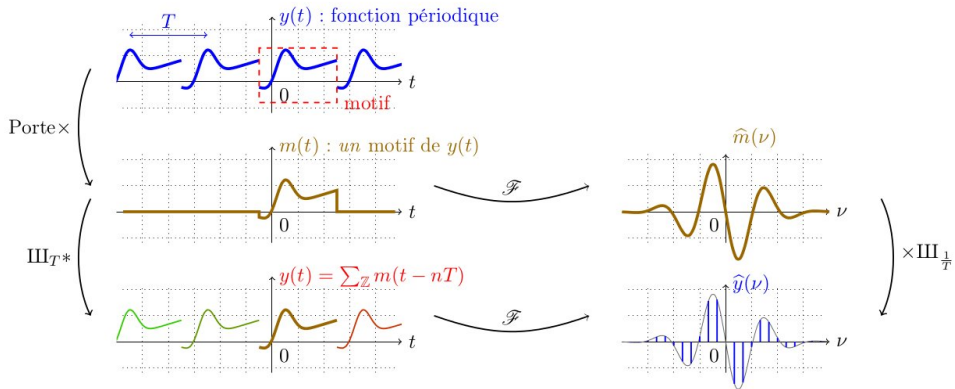
où

$$f_n := \frac{n}{T} = n f_1$$

$$\Rightarrow x(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{2\pi i f_n t}$$

On vient de refaire toute la théorie des séries de Fourier en 10 lignes !

Autre point de vue



Détaillons le calcul

Soit $x(t)$ un signal T -périodique et $m(t)$ un *motif* pour x (restriction à un intervalle de longueur T).

Alors :

$$\begin{aligned} x(t) &= \cdots + m(t + 2T) + m(t + T) + m(t) + m(t - T) + m(t - 2T) + \cdots \\ &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} m(t - nT) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \delta(t - nT) * m(t) = \underbrace{\left(\sum_{n \in \mathbb{Z}} \delta(t - nT) \right)}_{\sqcup_T} * m(t) \end{aligned}$$

\sqcup_T : **peigne de Dirac** de période T (caractère cyrillique « cha »)

Détaillons le calcul

$$x(t) = \sqcup\sqcup_T(t) * m(t)$$

$$\implies \widehat{x}(f) = \widehat{\sqcup\sqcup_T}(f) \cdot \widehat{m}(f).$$

Ne reste plus qu'à expliciter $\widehat{\sqcup\sqcup_T}$. Mais le calcul direct ne nous aide pas trop :

$$\widehat{\sqcup\sqcup_T} = \int_{-\infty}^{+\infty} \sqcup\sqcup_T(t) e^{-2\pi i f t} dt = \sum_{n \in \mathbb{Z}} e^{-2\pi i n f T} \quad (??)$$

Par propriétés

- \sqcup_T est T -périodique, on aura donc : $\widehat{\sqcup_T}(f) = \sum_n c_n \delta(f - f_n)$;
- \sqcup_T est invariante par multiplication par $e^{2\pi i f_1 t}$: $\widehat{\sqcup_T}(f)$ est f_1 -périodique

$$\widehat{\sqcup_T}(f) = c \sum_n \delta(f - f_n) = c \sqcup_{f_1}(f);$$

- En considérant l'aire sous $\Pi_T \cdot \sqcup_T$, on vérifie (exercice !) que $c = f_1 = \frac{1}{T}$.

Transformée de $\boxed{\boxed{}}$

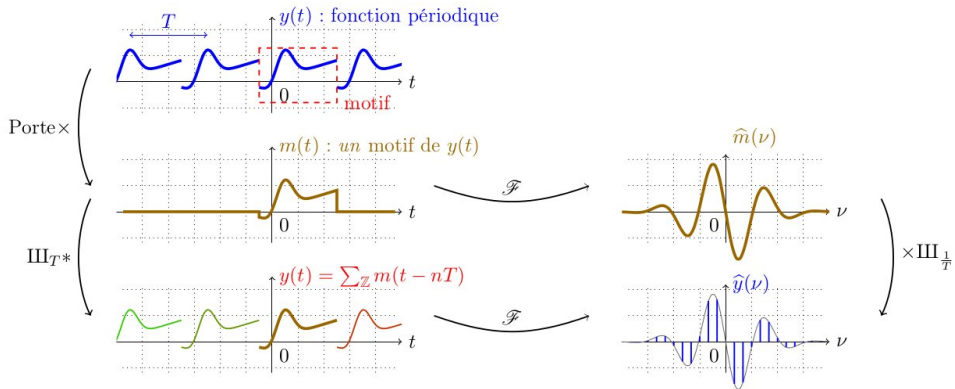
On a donc montré :

$$\widehat{\boxed{\boxed{}}_T}(t) = \frac{1}{T} \boxed{\boxed{}}_{\frac{1}{T}}(f) = f_1 \boxed{\boxed{}}_{f_1}(f).$$

En particulier, pour $T = 1$:

$$\widehat{\boxed{\boxed{}}}(t) = \boxed{\boxed{}}(f) \quad (!)$$

Retour au calcul



$$x(t) = \bigsqcup_T(t) * m(t)$$

$$\hat{x}(f) = f_1 \bigsqcup_{f_1}(f) \cdot \hat{m}(f)$$

$$\hat{x}(f) = f_1 \sum_n \delta(f - f_n) \cdot \hat{m}(f)$$

$$\hat{x}(f) = f_1 \sum_n \hat{m}(f_n) \delta(f - f_n)$$

Coefficients de Fourier

En comparant cette dernière expression avec

$$\hat{x}(f) = \sum_n c_n \delta(f - f_n),$$

on trouve

$$c_n = f_1 \hat{m}(f_n) = \frac{1}{T} \hat{m}\left(\frac{n}{T}\right) = \frac{1}{T} \int_a^{a+T} m(t) e^{-\frac{2\pi i n t}{T}} dt$$

C'est précisément la définition qu'on avait donné des coefficients de Fourier !

Au menu aujourd'hui

Propriétés de Fourier

Signaux périodiques

Filtres

L'ubiquité de la convolution

On a vu que plusieurs opérations peuvent être vues comme des convolutions :

- dilatation des valeurs — avec $a \cdot \delta(t)$
- retard — avec $\delta(t - a)$
- primitive — avec $H(t)$
- dérivée — avec $\delta'(t)$
- périodisation — avec $\sqcup\sqcup_T(t)$
- ... — avec ...

Filtres

On peut voir un **filtre** comme un opérateur $\mathcal{S} : x \mapsto \mathcal{S}(x)$ sur l'espace des signaux.

Ceux qui nous intéressent le plus en pratique sont

- linéaires : $\mathcal{S}(a \cdot x + b \cdot y) = a \cdot \mathcal{S}(x) + b \cdot \mathcal{S}(y)$
- continus : $\mathcal{S}\left(\lim_{n \rightarrow \infty} x_n\right) = \lim_{n \rightarrow \infty} \mathcal{S}(x_n)$
- invariants : $\mathcal{S}(x(t - t_0)) = \mathcal{S}(x)(t - t_0)$

Exemple

Pour h donné, l'opérateur $\mathcal{S}(x) := x * h$ satisfait ces trois propriétés.

Résultat fondamental

Théorème

*Tout opérateur linéaire continu invariant \mathcal{S} est de la forme $\mathcal{S}(x) = x * h$.*

Démonstration.

1. Par linéarité, continuité et invariance, on a pour tous signaux x et y :

$$\mathcal{S}(x * y) = \mathcal{S}\left(\int_{-\infty}^{+\infty} x(u) y(t - u) du\right) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(u) \mathcal{S}(y)(t - u) du = x * \mathcal{S}(y)$$

2. En posant $h := \mathcal{S}(\delta)$ la **réponse impulsionnelle** de \mathcal{S} , on a donc

$$\mathcal{S}(x) = \mathcal{S}(x * \delta) = x * \mathcal{S}(\delta) = x * h.$$

All is convolution !

Théorème

*Tout opérateur linéaire continu invariant \mathcal{S} est de la forme $\mathcal{S}(x) = x * h$.*

La sortie $y = \mathcal{S}(x)$ du filtre est obtenue par convolution avec la réponse impulsionnelle

$$y = x * h.$$

D'où l'importance des transformées transformant $*$ en \cdot (comme \mathcal{L} et \mathcal{F}) !

Côté fréquentiel, on observe une multiplication par la **fonction de transfert** du filtre :

$$\hat{y} = \hat{x} \cdot \hat{h}.$$

À ce propos

Supposons que \mathcal{T} est une transformation sur les signaux avec la propriété que

$$\mathcal{T}(x * y) = \mathcal{T}(x) \cdot \mathcal{T}(y).$$

Les exponentielles jouent un rôle particulier pour la convolution :

$$\begin{aligned}(x * e^{\lambda t})(t) &= \int_{-\infty}^{+\infty} x(u) e^{\lambda(t-u)} du = \left(\int_{-\infty}^{+\infty} x(u) e^{-\lambda u} du \right) e^{\lambda t} \\ \implies \mathcal{T}(x * e^{\lambda t}) &= \left(\int_{-\infty}^{+\infty} x(u) e^{-\lambda u} du \right) \mathcal{T}(e^{\lambda t})\end{aligned}$$

Ce qui ne laisse pas beaucoup d'autres choix que de prendre

$$\mathcal{T}(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(u) e^{-\lambda u} du \quad \text{pour certaines valeurs de } \lambda !$$

Transformée de Fourier-Laplace

$$\mathcal{T}(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(u) e^{-\lambda u} du$$

- pour x causal, $\lambda = p$ on a la transformée de Laplace classique
- x d'énergie finie, $\lambda = 2\pi if$ on a la transformée de Fourier
- $x = \bigsqcup_T \cdot m$ périodique, $\lambda = 2\pi if_n$ on retrouve les coefficients de Fourier

Fin.

... mais est-ce bien la fin ? ...