TRAITEMENT NUMERIQUE DU SIGNAL ET SES APPLICATIONS (FA-SYS3045)

Maryam L'Hernault
Maryam.lhernault@esiea.fr

esiea



esiea

ANALYSE
FREQUENTIELLE DES
SIGNAUX A TEMPS
CONTINU

(ANALYSE SPECTRALE)



Analyse spectrale

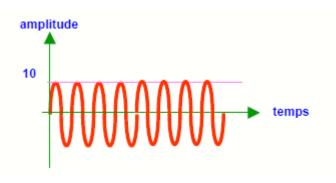
L'analyse spectrale consiste à étudier le comportement des signaux dans le domaine fréquentiel (étude des ondes lumineuses, le son, ...)

Représentation temporelle d'un signal: les variations de l'amplitude du signal sont présentées <u>en fonction du temps</u>. On peut visualiser le signal électrique sur l'oscilloscope.

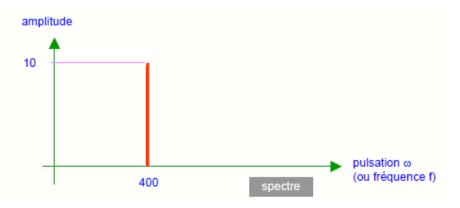
Exemple: $x(t) = 10 \sin(400t)$ est un signal sinusoïdal d'amplitude 10V, de pulsation $400 \ rad/\text{sec}$, soit une fréquence $63.7 \ Hz$.

Représentation fréquentielle d'un signal: Pour voir les fréquences contenues dans un signal, on le représente sous la forme d'un diagramme <u>amplitude-fréquence</u> appelé <u>spectre</u> <u>d'amplitude</u>.

Exemple: $x(t) = 10 \sin(400t)$ est un signal d'amplitude 10V et de pulsation $400 \ rad/\mathrm{sec}$ (ou de fréquence 63,7Hz).



Représentation temporelle



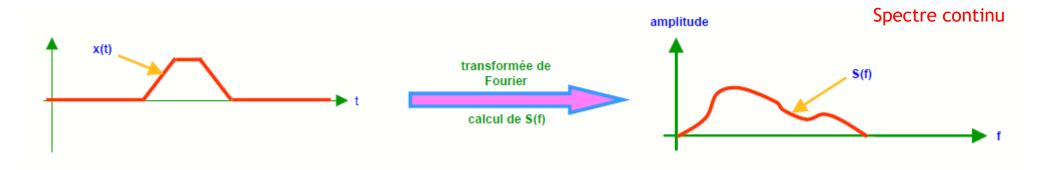
Représentation fréquentielle (spectre d'amplitude unilatéral)

Outils mathématiques

Signal périodique: la <u>décomposition en séries de Fourier</u> permet de calculer l'amplitude des <u>raies</u> du spectre discontinu.



Signal non-périodique: la <u>transformée de Fourier</u> permet de calculer l'expression de la courbe du spectre.



Outils mathématiques

Signal échantillonné de N échantillons: la <u>Transformée de Fourier Discrète</u> permet de calculer N points de la courbe du spectre.



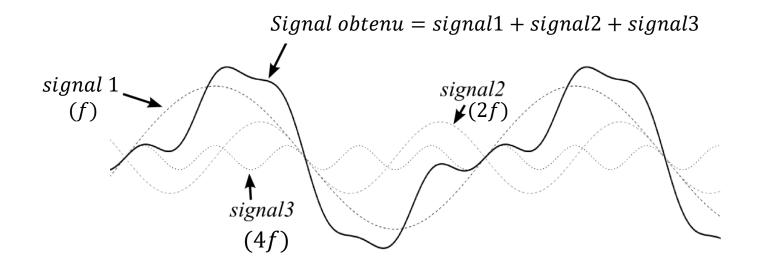
esiea

DECOMPOSITION EN SERIE DE FOURIER



Représentation fréquentielle des signaux périodiques

Un signal périodique de fréquence f et de forme quelconque peut être obtenu en ajoutant à une sinusoïde de fréquence f (fondamentale), des sinusoïdes dont les fréquences sont des multiples entiers de f. Ces signaux ont des amplitudes et des positions de phase appropriées.



https://www.youtube.com/watch?v=d5ScbZVDal4

Décomposition en Série de Fourier

Un signal périodique de fréquence f_0 peut s'écrire (se décomposer) sous forme d'une somme infinie de signaux sinusoïdaux de fréquences $n \times f_0$, appelées les harmoniques du signal. Cette méthode, appelée la décomposition en série de Fourier a été proposée pour la première fois par Joseph Fourier (1768-1830).



Trois présentation de la série de Fourier:

- 1. Série de Fourier trigonométrique: coefficients a_n et b_n réels
- 2. Série de Fourier en cosinus: coefficients A_n réels
- 3. Série de Fourier complexe: coefficients C_n complexes

Valeur moyenne d'un signal périodique

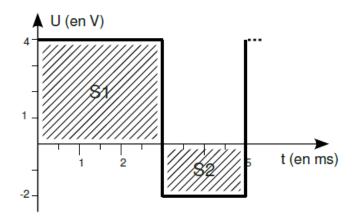
La valeur moyenne d'une grandeur dépendante du temps, périodique, de période T est:

$$\langle U \rangle = \frac{S}{T}$$

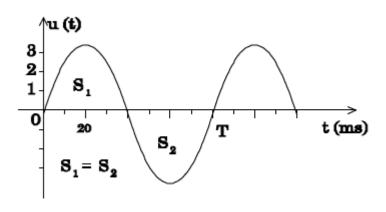
où S est la surface comprise entre la courbe u(t) et l'axe des temps pendant la durée de la période T.

$$S = S_1 - S_2 \Rightarrow \langle U \rangle = \frac{S_1 - S_2}{T}$$

Exemple:



$$\langle U \rangle = \frac{S_1 - S_2}{T} = \frac{4 \times 3.10^{-3} - 2 \times 2.10^{-3}}{5.10^{-3}} = 1,6 V$$



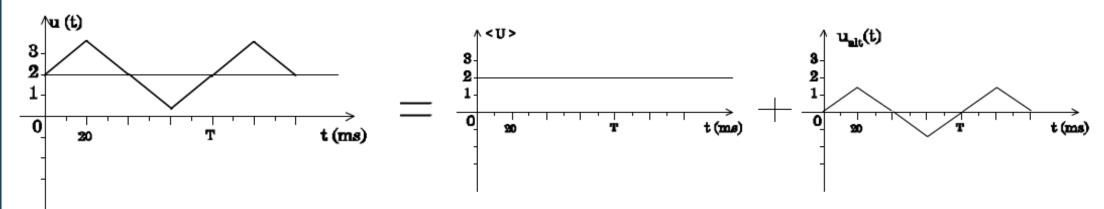
Signal sinusoïdal alternatif: $\langle U \rangle = 0$

Valeur moyenne d'un signal périodique

On Calcule la valeur moyenne d'un signal périodique u(t), de période T, à l'aide d'une intégrale:

$$\langle U \rangle = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} u(t) dt$$

Cas d'un signal périodique ayant une composante continue:



u(t) est la somme de sa valeur moyenne < U > et de sa composante alternative $u_{alt}(t)$ de valeur moyenne nulle:

$$u(t) = \langle U \rangle + u_{alt}(t)$$

Série de Fourier trigonométrique

Soit x(t) un signal T_0 -périodique, on écrit la décomposition en série de Fourier trigonométrique de x(t) de façon suivante:

$$x(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} \left[a_n \cos(2\pi n f_0 t) + b_n \sin(2\pi n f_0 t) \right] \qquad f_0 = \frac{1}{T_0}, \omega_0 = 2\pi f_0$$

$$f_0=rac{1}{T_0}$$
 , $\omega_0=2\pi f_0$

- $\succ f_0$: fréquence fondamentale
- $ightharpoonup f_n = nf_0$: harmoniques de rang n; (n > 1)
- $\geq \frac{a_0}{2}$: valeur moyenne du signal (composante continue) de fréquence nulle
- $\triangleright a_n$ et b_n : coefficients trigonométriques de la série de Fourier, calculés d'après les formules suivantes:

$$a_n = \frac{2}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} x(t) \cos(2\pi n f_0 t) dt \qquad \longrightarrow \qquad a_0 = \frac{2}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} x(t) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} x(t) \sin(2\pi n f_0 t) dt$$

Série de Fourier en cosinus

Relation trigonométrique: $A\cos(x) + B\sin(x) = \sqrt{A^2 + B^2}\cos(x + \arctan(-\frac{B}{A}))$

Série de Fourier trigonométrique:

$$x(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} [a_n \cos(2\pi n f_0 t) + b_n \sin(2\pi n f_0 t)]$$

Série de Cosinus:

$$x(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{+\infty} A_n \cos(2\pi n f_0 t + \varphi_n)$$

Avec:

$$A_0 = \frac{a_0}{2}$$
 (valeur moyenne), $A_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$ et $\varphi_n = \arctan(\frac{-b_n}{a_n})$

Où: a_n et b_n sont les coefficients de la série trigonométrique.

Série de Fourier complexe

Série de Fourier trigonométrique:

$$S_f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} [a_n \cos(2\pi n f_0 t) + b_n \sin(2\pi n f_0 t)]$$

Série de Fourier complexe:

Formules d'Euler:

$$\cos x = \frac{e^{jx} + e^{-jx}}{2},$$

$$\sin x = \frac{e^{jx} - e^{-jx}}{2j}$$

$$x(t) = C_0 + \sum_{\substack{n = -\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} C_n e^{j2\pi n f_0 t}$$

$$C_n = \frac{1}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} x(t)e^{-j2\pi n f_0 t} dt \longrightarrow C_0 = \frac{1}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} x(t) dt : \text{valeur moyenne}$$

Coefficients complexes

$$C_0 = \frac{a_0}{2}$$

$$C_n = (\frac{a_n}{2} - j\frac{b_n}{2})$$

$$C_0 = \frac{a_0}{2}$$

$$C_n = (\frac{a_n}{2} - j\frac{b_n}{2})$$

$$C_{-n} = \overline{C_n} = (\frac{a_n}{2} + j\frac{b_n}{2})$$

Propriétés

On montre que:

- 1. Si x(t) est pair, alors $b_n = 0 \rightarrow C_n = \frac{a_n}{2}$ (coefficients réels)
- 2. Si x(t) est impair, alors $a_n = 0 \rightarrow C_n = -j\frac{b_n}{2}$ (coefficients imaginaires)
- 3. $a_n = C_n + \overline{C_n}$, $b_n = j(C_n \overline{C_n})$
- 4. $C_{-n} = \overline{C_n} \Rightarrow |C_{-n}| = |\overline{C_n}| = |C_n|$
- 5. $\arg(C_n) = \operatorname{atan}(-\frac{b_n}{a_n})$, $\arg(C_{-n}) = \operatorname{atan}(\frac{b_n}{a_n}) = -\arg(C_n)$

Relation entre les coefficients

Série trigonométrique

$$x(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} a_n \cos(n2\pi f_0 t) + b_n \sin(n2\pi f_0 t)$$

Série complexe

$$x(t) = C_0 + \sum_{\substack{n = -\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} C_n e^{jn\omega_0 t}$$

Série en cosinus

$$x(t) = C_0 + \sum_{\substack{n = -\infty \\ n \neq 0}}^{+\infty} C_n e^{jn\omega_0 t}$$

$$x(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{+\infty} A_n \cos(n2\pi f_0 t + \varphi_n)$$

$$C_0 = \frac{a_0}{2} = A_0 \text{ (valeur moyenne)}$$

$$C_n = \frac{a_n - jb_n}{2}$$

$$C_{-n} = \frac{a_n + jb_n}{2} = \overline{C_n}$$

$$|C_{-n}| = |\overline{C_n}| = |C_n| = \frac{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}}{2} = \frac{A_n}{2}$$

$$A_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

$$\varphi_n = \operatorname{atan}(\frac{-b_n}{a_n})$$

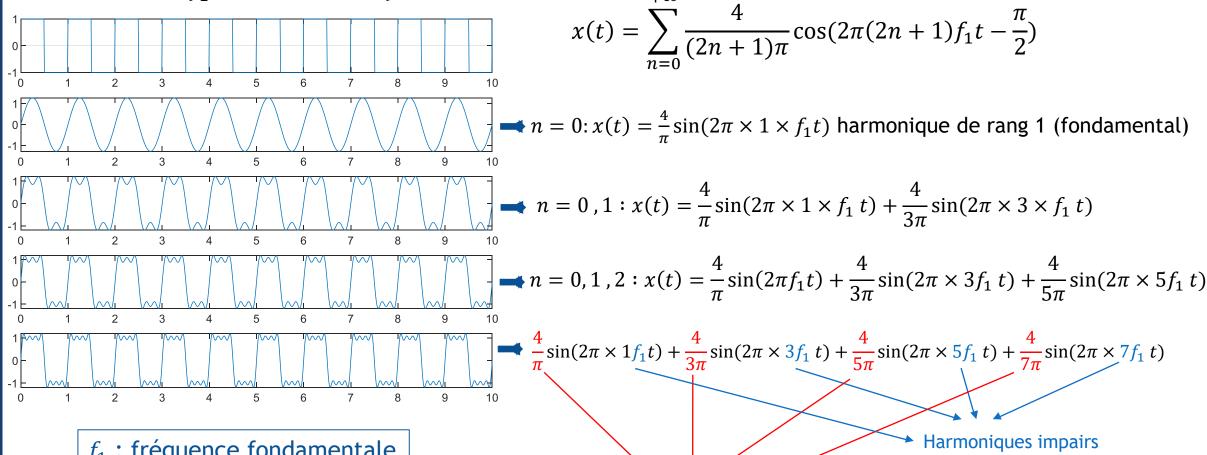
$$\operatorname{arg}(C_n) = \operatorname{atan}\left(\frac{-b_n}{a_n}\right) = \varphi_n$$

$$\operatorname{arg}(C_{-n}) = \operatorname{atan}\left(\frac{b_n}{a_n}\right) = -\varphi_n$$

Exemple

Exemple: Signal carré périodique de période T=1 à décomposer en série de Fourier, fréquence

fondamentale $f_1 = 1$, Valeur moyenne = 0



 f_1 : fréquence fondamentale

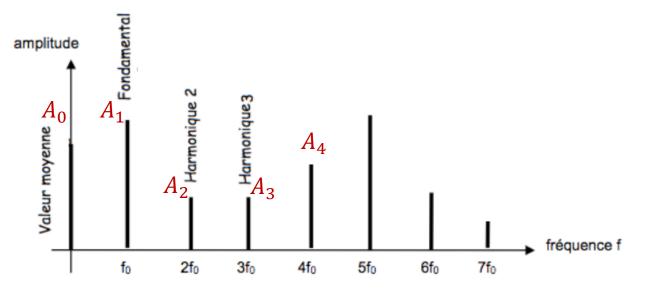
 nf_1 : harmoniques (n > 1)

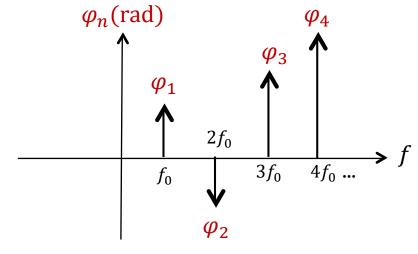
Spectre unilatéral d'un signal périodique

Le Spectre d'amplitude unilatéral d'un signal T_0 -périodique est un spectre sous forme d'impulsions (spectre discontinu) d'amplitude A_n (coefficients de la série de cosinus), situées aux fréquences nf_0 ; $n \ge 0$.

Le spectre de phase unilatéral est constitué d'impulsions d'amplitude φ_n situées aux fréquences nf_0 ; $n \ge 0$.

$$x(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{+\infty} A_n \cos(2\pi n f_0 t + \varphi_n)$$



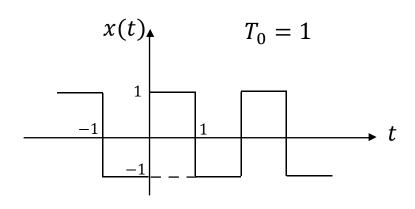


Spectre d'amplitude unilatéral

Spectre de phase unilatéral

Spectre unilatéral d'un signal périodique

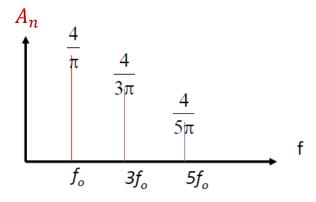
Exemple: spectres unilatéraux d'un signal carré périodique:



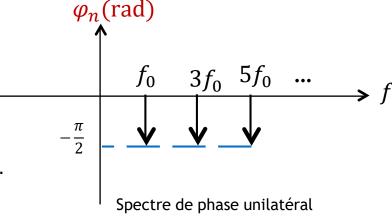
$$x(t) = \frac{4}{\pi}\sin(2\pi f_0 t) + \frac{4}{3\pi}\sin(2\pi(3f_0)t) + \frac{4}{5\pi}\sin(2\pi(5f_0)t) + \dots$$

$$x(t) = 0 + \frac{4}{\pi} \cos\left(2\pi f_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \frac{4}{3\pi} \cos\left(2\pi \times 3f_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \frac{4}{5\pi} \cos\left(2\pi \times 5f_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \dots$$

$$A_0 \quad A_1 \qquad \varphi_1 \qquad A_3 \qquad \varphi_3 \qquad A_5 \qquad \varphi_5$$



Spectre d'amplitudes unilatéral



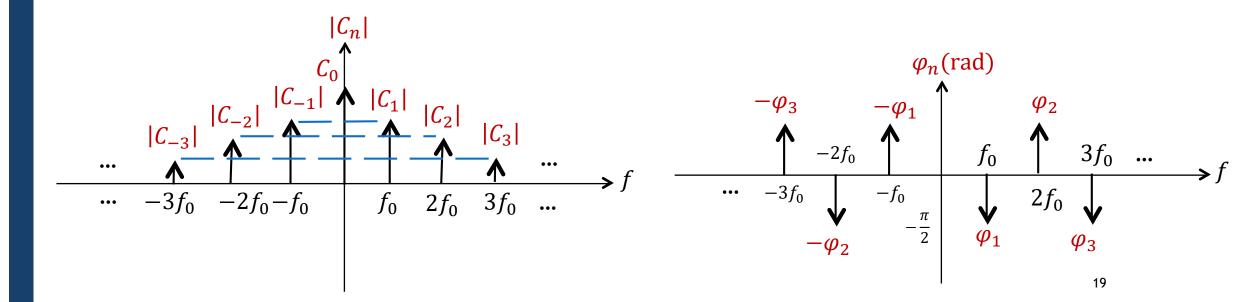
Spectre bilatéral d'un signal périodique

Le Spectre d'amplitude bilatéral d'un signal T_0 -périodique est un spectre sous forme d'impulsions (spectre discontinu) d'amplitude $|C_n|$, situées aux fréquences nf_0 ; $n \in \mathbb{Z}$. C'est une fonction paire (symétrique par rapport à l'axe des ordonnées) car $|C_n| = |C_{-n}|$

On note que:

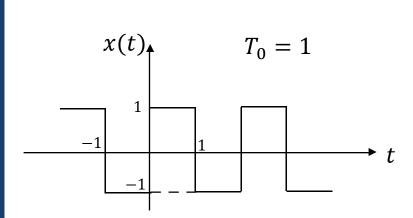
$$|C_n| = |C_{-n}| = \frac{A_n}{2}$$

Le spectre de phase bilatéral est constitué d'impulsions d'amplitude $\arg(\mathcal{C}_n) = \varphi_n$ pour n > 0 et $\arg(\mathcal{C}_{-n}) = -\varphi_n$ pour n < 0. C'est une fonction impaire $\operatorname{car} \varphi_{-n} = -\varphi_n$.



Spectre bilatéral d'un signal périodique

Exemple: spectres bilatéraux d'un signal carré périodique:

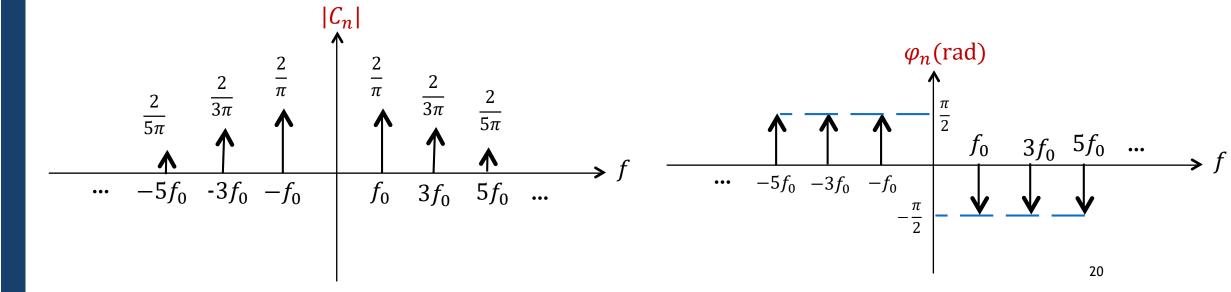


$$x(t) = \frac{4}{\pi}\sin(2\pi f_0 t) + \frac{4}{3\pi}\sin(2\pi(3f_0)t) + \frac{4}{5\pi}\sin(2\pi(5f_0)t) + \dots$$

$$x(t) = 0 + \frac{4}{\pi} \cos\left(2\pi f_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \frac{4}{3\pi} \cos\left(2\pi \times 3f_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \frac{4}{5\pi} \cos\left(2\pi \times 5f_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \dots$$

$$|C_n| = |C_{-n}| = \frac{A_n}{2} \Rightarrow C_0 = 0, |C_1| = |C_{-1}| = \frac{2}{\pi}, |C_3| = |C_{-3}| = \frac{2}{3\pi}, \dots$$
 $\varphi_0 = 0, \varphi_{-1} = -\varphi_1 = -\frac{\pi}{2}, \dots$

$$\varphi_0 = 0, \varphi_{-1} = -\varphi_1 = -\frac{\pi}{2}, \dots$$



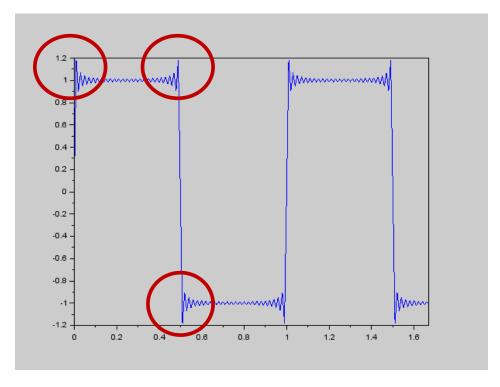
Phénomène de Gibbs

Prenons l'exemple du signal carré:

Lorsque l'on trace x(t) à partir de sa série de Fourier, de fortes oscillations appariassent aux points de discontinuité. Lorsque le nombre d'harmoniques devient grand, l'amplitude de ces oscillations tend vers une limite strictement plus grande que l'amplitude de la discontinuité, tandis que la largeur de la zone d'oscillations tend vers zéro.

Ce phénomène est appelé le phénomène de Gibbs.

Signal carré restitué à partir de la série de Fourier avec 50 sinusoïdes

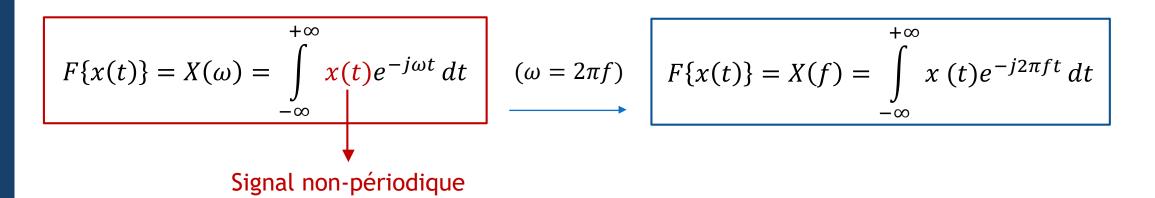


esiea

TRANSFORMEE DE FOURIER



Transformée de Fourier



- □ La Transformation de Fourier concerne <u>principalement</u> les signaux non-périodiques.
- ☐ Celle-ci conduit à un spectre continu pour le signal non périodique (contrairement aux signaux périodiques qui possède un spectre discontinu).
- \square La T.F. représente le comportement fréquentiel du signal. <u>C'est une fonction de la fréquence f</u>.
- \square La transformée de Fourier existe si x(t) est bornée et absolument intégrable:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)| dt < \infty$$

Transformée de Fourier

Remarque:

La T.F. est une fonction complexe, c'est-à-dire:

$$X(f) = |X(f)| \exp(j\Phi(f)) = \operatorname{Re}\{X(f)\} + j\operatorname{Im}\{X(f)\}$$

Module (amplitude) Phase (argument)

$$|X(f)| = \sqrt{\left[\operatorname{Re}\left\{X(f)\right\}\right]^{2} + \left[\operatorname{Im}\left\{X(f)\right\}\right]^{2}} \quad \Phi(f) = \operatorname{Arctan}\left(\frac{\operatorname{Im}\left\{X(f)\right\}}{\operatorname{Re}\left\{X(f)\right\}}\right)$$

Le module de X(f) est appelé le spectre de x(t).

Transformée de Fourier inverse

La transformée de Fourier inverse (TF^{-1}) permet de retrouver x(t) à partir de sa transformée de Fourier:

$$x(t) = TF^{-1}(X(f)) = \int_{-\infty}^{+\infty} X(f) \exp(j2\pi f t) df$$

$$(\omega = 2\pi f \Rightarrow f = \frac{\omega}{2\pi}$$
 , $df = \frac{d\omega}{2\pi}$)

$$x(t) = TF^{-1}(X(\omega)) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} X(\omega) \exp(j\omega t) d\omega$$

Propriétés de la T.F.

1. Linéarité: $\forall a, b \in R$

$$F\{ax_1(t) + bx_2(t)\} = aX_1(f) + bX_2(f)$$

2. Translation temporelle:

$$F\{x(t-t_0)\} = X(f)e^{-j2\pi ft_0}$$

3. Translation fréquentielle:

$$F\{\exp(j2\pi f_0 t) \cdot x(t)\} = X(f - f_0)$$

4. Changement d'échelle temporelle:

$$F\{x(at)\} = \frac{1}{|a|} X\left(\frac{f}{a}\right); \quad a \neq 0$$

5. Dérivation temporelle:

$$F\left\{\frac{d^n}{dt^n}x(t)\right\} = (j2\pi f)^n.X(f)$$

6. Dérivation fréquentielle:

$$F\{tx(t)\} = j\frac{d}{df}X(f)$$

7. convolution:

$$F\{x(t) * y(t)\} = X(f) \times Y(f)$$

$$F\{x(t) \times y(t)\} = X(f) * Y(f)$$

8. TF de l'impulsion de Dirac:

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

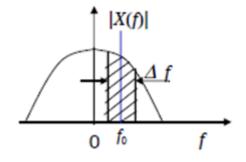
9. TF de
$$x(t) = 1$$
: $F\{1\} = \delta(t)$

T.F. et notions d'énergie

La Densité Spectrale d'Energie (DSE) d'un signal non périodique x(t) est définie par:

$$\emptyset_{\chi\chi}(f) = |X(f)|^2$$
 ou: $\emptyset_{\chi\chi}(\omega) = |X(\omega)|^2$ avec $\omega = 2\pi f$

On peut alors calculer l'énergie du signal contenue dans une bande de fréquence donnée:



$$\Delta E = \int_{f_0 - \frac{\Delta f}{2}}^{f_0 + \frac{\Delta f}{2}} \phi_{xx}(f) df \quad , \qquad f = \frac{\omega}{2\pi}$$



$$E_{tot} = \int_{-\infty}^{+\infty} \emptyset_{xx}(f)df = \int_{-\infty}^{+\infty} |X(f)|^2 df = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} |X(\omega)|^2 d\omega$$
 Energie totale

Théorème de Parseval-Plancherel:

Dans le domaine temporel, l'énergie totale du signal non-périodique (à énergie finie) x(t) est calculée par:

$$E_{tot} = \int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt$$

D'après le théorème de Parseval-Plancherel, l'énergie totale du signal est conservée, dans le domaine fréquentiel d'où l'égalité ci-dessous:

$$E_{tot} = \int_{-\infty}^{+\infty} \left| x(t) \right|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left| X(\omega) \right|^2 d\omega = \int_{-\infty}^{+\infty} \left| X(f) \right|^2 df$$
Domaine temporel
Domaine fréquentiel