

Egalité de Parseval

$$\underbrace{\frac{1}{T} \int_0^T |x(t)|^2 dt}_{\text{energie temporelle}} = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} |C_m|^2 \quad (= a_0^2 + \frac{1}{2} \sum_{m=-\infty}^{+\infty} (a_m^2 + b_m^2))$$

energie temporelle      energie fréquentielle

### Decroissance des coefficients

\* à partir du moment où on a une discontinuité,

$$|C_m| \sim \frac{1}{m}$$

\*  $x$  admet des dérivées jusqu'à l'ordre  $k$ .

$$(x^{(1)}, x^{(2)}, \dots, x^{(m)}) \quad x^{(k)} \equiv 1^{\text{e}} \text{ discontinuité.}$$

$$|C_m| \sim \frac{1}{m^{k+1}}$$

Def: La transformation de Fourier d'un signal  $x: t \mapsto x(t)$  est définie (si elle existe) par:

$$X: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$$

$$y \mapsto X(y) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{-i2\pi y t} dt$$

$$C_m = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) e^{-i2\pi m t} dt$$

$$\boxed{\text{TF: } x(t) \rightarrow X(y)}$$

$$\boxed{(\mathcal{F}) \quad x(t) \rightarrow \hat{x}(f)}$$

$$X \text{ existe} \Leftrightarrow |X(y)| < +\infty$$

$$\left| \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{-i2\pi y t} dt \right| < +\infty$$

$$\left\langle \int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)| |\hat{x}(f)| dt \right\rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)| dt < +\infty \Rightarrow x \in L^1(\mathbb{R})$$

Si  $\varphi \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R})$ , alors  $\varphi$  admet une TF

Dirichlet : SF :  $\varphi(t) = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} C_m e^{+i2\pi \frac{m}{T} t}$

$$\boxed{\text{TF : } \varphi(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} X(\nu) e^{i2\pi \nu t} d\nu}$$

(sous certaines conditions)

Transformation inverse (TF<sup>-1</sup>)

$X \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R}) \Rightarrow \text{TF}^{-1} \text{ existe !}$

$\varphi \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R}) \Rightarrow X \text{ existe}$

$\cancel{\Rightarrow} X \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R})$

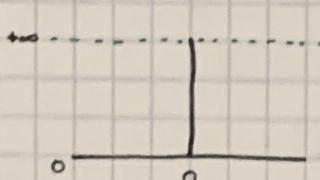
$$* F(\hat{\Pi}_T(t)) = \hat{\Pi}_T(\nu) = \int_{\mathbb{R}} \Pi_T(t) e^{-i2\pi \nu t} dt = \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} e^{-i2\pi \nu t} dt$$

$$= \frac{-1}{i2\pi \nu} (e^{-i\pi \nu T} - e^{i\pi \nu T})$$

$$\text{sinc}(\nu) = \frac{\sin(\pi \nu T)}{\pi \nu} = T \left( \frac{\sin(\pi \nu T)}{\pi \nu T} \right)$$

$$\boxed{\hat{\Pi}_T(\nu) = T \text{sinc}(\pi \nu T)}$$

Delta de Dirac :



$$S(t) = \begin{cases} +\infty & \text{si } t = 0 \\ 0 & \text{sinon} \end{cases}$$

$$\int_{\mathbb{R}} S(t) dt = 1 \equiv \text{masse de Dirac}$$

\*  $\underline{x(t) S(t-t_0)} = x(t_0) S(t-t_0) = \begin{cases} +\infty & \text{si } t=t_0 \\ 0 & \text{sinon} \end{cases}$

et  $\int_{\mathbb{R}} x(t) S(t-t_0) dt = x(t_0)$

$\Rightarrow$  on échantillonne  $x$  en  $t_0$  !

\* S est l'élément neutre de la convolution  $(x * y)(t) = \int_{\mathbb{R}} x(\tau) y(\infty - \tau) d\tau$   
 $(x * \delta)(t) = (S * x)(t) = x(t)$

\*  $x * \delta(t-t_0) = x(t-t_0)$   $\Rightarrow$  convolution avec un Dirac retardé  
de  $t_0 \equiv$  retarder  $x$  de  $t_0$

\* Idempotence

$$F(x(t)) = X(\nu) = \int_{\mathbb{R}} x(t) e^{-i2\pi\nu t} dt \quad \text{et} \quad x(t) = \int_{\mathbb{R}} X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu = F^{-1}(X(\nu))$$

$$x(-t) = \int_{\mathbb{R}} X(\nu) e^{i2\pi\nu(-t)} d\nu = F(X(\nu)) = F(F(x(t)))$$

Cas particulier :  $x$  pair  $\Rightarrow x(-t) = x(t) \Rightarrow F(F(x(t))) = x(t)$

\*  $x$  à valeurs réelles:

$$X(-\nu) = \overline{X(\nu)} \Rightarrow X \text{ symétrique hermitienne}$$

$|X(\nu)|$  symétrique (tout comme  $C_m$  dans les SF)

\* Si  $x$  est réel et pair

$$X(\nu) = \int_{\mathbb{R}} x(t) e^{-i2\pi\nu t} dt = \int_{\mathbb{R}} x(t) (\cos(2\pi\nu t) - i \underbrace{\int_{\mathbb{R}} x(t) \sin(2\pi\nu t) dt}_{=0}) dt$$

$\Rightarrow$  La TF est réelle et pair

\* Si  $x$  est réel et impair, TF est imaginaire et impaire

De manière générale, on a :

$$(x(\nu) \in \mathbb{C}) \quad X(\nu) = \operatorname{Re}(X(\nu)) + i\operatorname{Im}(X(\nu))$$

$$X(\nu) = |X(\nu)| e^{i\varphi(X(\nu))}$$

modèle  
= amplitude des fréquences

phase  
= positions des fréquences

$$X(\nu) = F(x(t))$$

$$\begin{aligned} - F(x(t-t_0)) &= \int_{\mathbb{R}} x(t-t_0) e^{i2\pi\nu t} dt \\ &\stackrel{\substack{u=t-t_0 \\ du=dt \\ t=u+t_0}}{=} \int_{\mathbb{R}} x(u) e^{-i2\pi\nu(u+t_0)} du \\ &= \int_{\mathbb{R}} x(u) e^{-i2\pi\nu u} e^{-i2\pi\nu t_0} du \\ &= e^{-i2\pi\nu t_0} \int_{\mathbb{R}} x(u) e^{-i2\pi\nu u} du = \boxed{e^{-i2\pi\nu t_0} X(\nu)} \end{aligned}$$

- Calculer la TF d'un signal de retardé de  $t_0 \equiv$  multiplier  $X(\nu)$  par  $e^{-i2\pi\nu t_0}$

$$\begin{aligned} - |\boxed{X(\nu)}| &= |\boxed{e^{-i2\pi\nu t_0} X(\nu)}| \text{ mais } \boxed{\Psi(X(\nu)) \neq \Psi(X(\nu)) e^{i2\pi\nu t_0}} \\ &\hookrightarrow = \Psi(X(\nu)) - 2\pi t_0 \cancel{\nu} \end{aligned}$$

Theorème de Plancheral :

$$\left. \begin{array}{l} x \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R}) \\ y \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R}) \end{array} \right\} \quad x+y \in \mathcal{L}^2(\mathbb{R})$$

$$z(t) = (x * y)(t) = \int_{\mathbb{R}} x(s) y(t-s) ds$$

$$F(x * y) = \boxed{Z(\nu) = X(\nu) Y(\nu)}$$

$$(x * y)(\nu) = F^{-1}(X(\nu) Y(\nu))$$

$$\boxed{F(x(t)y(t)) = (x * y)(\nu)}$$

$$\text{Ponceval : } SF \rightarrow \underbrace{\frac{1}{T} \int_0^T |x(t)|^2 dt}_{\text{temporelle}} = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |C_n|^2 \underbrace{|C_n|^2}_{\text{frequentielle}}$$

$$TF : x, y \in L^2(\mathbb{R}) \Rightarrow \int_{\mathbb{R}} x(t) \overline{y(t)} dt = \int_{\mathbb{R}} X(\nu) \overline{Y(\nu)} d\nu$$

$$\text{Si } x = y \quad \boxed{\int_{\mathbb{R}} |x(t)|^2 dt = \int_{\mathbb{R}} |X(\nu)|^2 d\nu} \quad |X(\nu)|^2 = DSE$$

Densité Spectrale d'Énergie

$$- \Gamma_{xy}(\varepsilon) = \langle x(t), y(t-\varepsilon) \rangle = \int_{\mathbb{R}} x(t) \overline{y(t-\varepsilon)} dt = (x * \bar{y})(t) \quad \overline{y(t)} = \bar{y(-t)}$$

$$- F(\Gamma_{xy}(\varepsilon)) = \underbrace{F(x(t))}_{X(\nu)} \underbrace{F(\bar{y}(-t))}_{?}$$

$$\begin{aligned} F(\bar{y}(-t)) &= \int_{\mathbb{R}} \bar{y}(-t) e^{-i2\pi\nu t} dt = \int_{\mathbb{R}} \bar{y}(-t) e^{-i2\pi\nu t} dt \\ &= \int_{\mathbb{R}} \overline{y(-t)} e^{-i2\pi\nu t} dt \\ &\stackrel{u=-t}{=} \int_{\mathbb{R}} \overline{y(u)} e^{i2\pi\nu(-u)} du = \int_{\mathbb{R}} \overline{y(u)} e^{-i2\pi\nu u} du = \boxed{\overline{Y(\nu)}} \end{aligned}$$

$$\boxed{F(\Gamma_{xy}(\varepsilon)) = X(\nu) \overline{Y(\nu)}} = \gamma_{xy}(\nu) \equiv \text{densité spectrale d'énergie croisée}$$

$$F(\Gamma_{xx}(\varepsilon)) = X(\nu) \overline{X(\nu)} = |X(\nu)|^2 \equiv DSE$$

$$E_x = \int_{\mathbb{R}} |x(t)|^2 dt$$

$$\Gamma_{xx}(\varepsilon) = F^{-1}(\gamma_{xx}(\nu))$$

$$= \int_{\mathbb{R}} \gamma_{xx}(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu = \int_{\mathbb{R}} |X(\nu)|^2 e^{i2\pi\nu t} d\nu$$

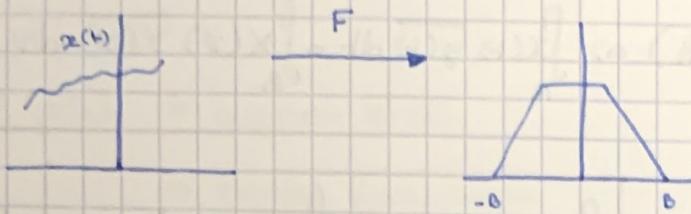
$$E_x = \Gamma_{xx}(0) = \int_{\mathbb{R}} |X(\nu)|^2 e^{i2\pi\nu t} d\nu \quad \text{pour } t=0$$

$$= \int_{\mathbb{R}} |X(\nu)|^2 d\nu = \int_{\mathbb{R}} |x(t)|^2 dt$$

- Un signal  $x$  est à bande limitée si il existe  $B > 0$  tq :

$$X(\nu) = 0 \quad \forall |\nu| > B$$

D



- Le support de définition de la TF est borné

! [Un signal et sa TF ne peuvent pas avoir tous les 2 un support fini (ex: porte et sinc)] !

$$E_x = \int_{\mathbb{R}} |X(\nu)|^2 d\nu = \int_{-B}^B |X(\nu)|^2 d\nu < +\infty$$

→  $x$  est d'énergie finie

$$\bullet x(t) = \int_{\mathbb{R}} X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu = \int_{-B}^B X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu$$

$$\bullet x'(t) = \frac{dx}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \int_{-B}^B X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu \right) = \int_{-B}^B X(\nu) \frac{d}{dt} (e^{i2\pi\nu t}) d\nu \\ = i2\pi \int_{-B}^B \nu X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu$$

$$\bullet |x'(t)| = \left| i2\pi \int_{-B}^B \nu X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu \right| = 2\pi \left| \int_{-B}^B \nu X(\nu) e^{i2\pi\nu t} d\nu \right|$$

$$\leq 2\pi \int_{-B}^B |\nu| |X(\nu)| |e^{i2\pi\nu t}| d\nu = 2\pi \int_{-B}^B |\nu| |X(\nu)| d\nu \\ \leq 2\pi B \int_{-B}^B |X(\nu)| d\nu$$

$$\Rightarrow |x'(t)| \leq 2\pi B \int_{-B}^B |X(\nu)| d\nu$$

Theorème de Bernstein

La vitesse de variation du signal est bornée par une quantité qui dépend de la longueur du support de sa TF

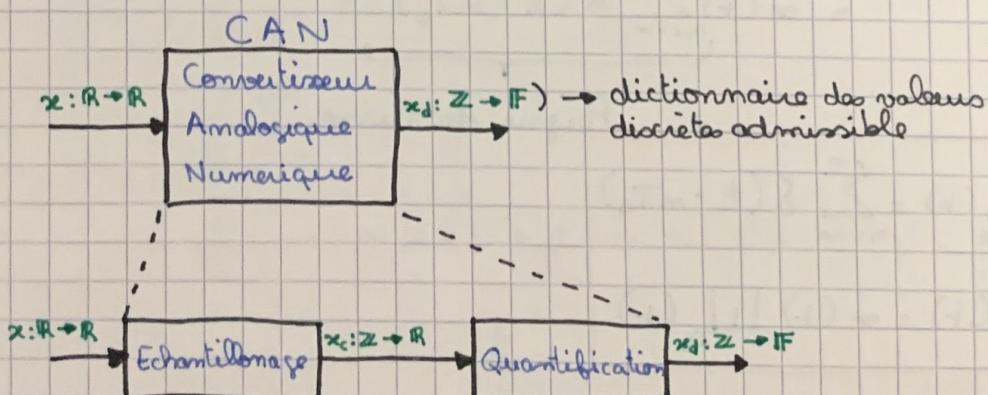
- \*  $B$  petit  $\rightarrow$  support étoilé
  - $\rightarrow$  basses fréquences
  - $\rightarrow$   $\alpha$  varie lentement
- \*  $B$  grand  $\rightarrow$  support large
  - $\rightarrow$  hautes fréquences
  - $\rightarrow$   $\alpha$  varie rapidement

### Signaux analogique et numérique

phénomène physique/naturel  $\rightarrow$  analogique

ordinateur  $\rightarrow$  mémoire finie  $\rightarrow$  numérique

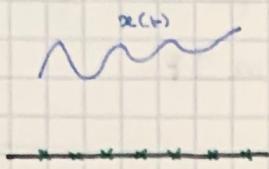
$\Rightarrow$  besoin de convertir pour stocker l'informatisation !



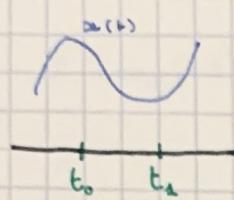
Echantillonage : prélevement des valeurs de  $\alpha$  aux points de mesure.

$\alpha(t_m)$  = échantillon

$(t_m)_{m \in \mathbb{Z}}$   $\rightarrow$  discrétilsation de l'axe temps



prélever la valeur de  $x$  à un point donné  $t_0 \equiv$  multiplié  $x$  par le delta de Dirac centré en  $t_0$ .



\*  $x$  pour  $t = t_0$

$$x(t) \delta(t - t_0) = x(t_0) \delta(t - t_0)$$

\*  $x$  pour  $t_0$  et  $t_1$

$$\begin{aligned} & x(t) \delta(t - t_0) + x(t) \delta(t - t_1) \\ &= x(t) (\delta(t - t_0) + \delta(t - t_1)) \end{aligned}$$

+ ...

$T_e$  = période d'échantillonnage

$$l_m = mT_e$$

$$\begin{aligned} * x_e(t) &= x(t) \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(t - t_m) \\ &= x(t) \underbrace{\sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(t - mT_e)}_{\text{Peigne de Dirac}} \end{aligned}$$

$$\boxed{\sum_{T_e} (t) = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(t - mT_e)}$$

$$x_e(t) = x(t) \sum_{T_e} (t)$$

$$- x_e(t) = x(t) \sum_{T_e} (t) = x(t) \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(t - mT_e)$$

$$= \sum_{m=-\infty}^{+\infty} x(t) \delta(t - mT_e)$$

$$\boxed{x_e(t) = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} x(mT_e) \delta(t - mT_e)}$$

$$\frac{1}{T_e} = \nu_e = \text{fréquence d'échantillonage}$$

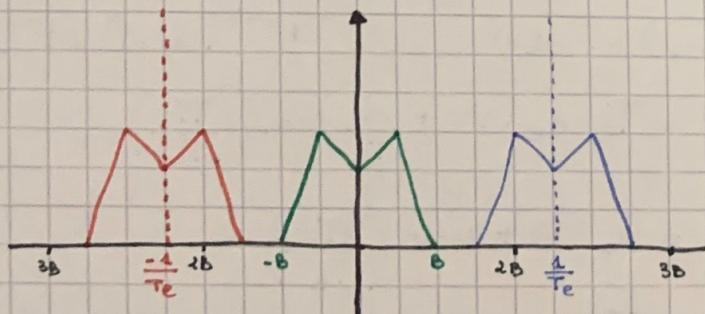
\*  $\nu_e$  trop grand  $\rightarrow T_e$  trop petit = sur-échantillonage

\*  $\nu_e$  trop petit  $\rightarrow T_e$  trop grand = sous-échantillonage

$$\begin{aligned} F(x_e(t)) &= F(x(t) \llcorner_{\frac{1}{T_e}}(t)) \\ &= \underbrace{F(x(t))}_{X(\nu)} + \underbrace{F(\llcorner_{\frac{1}{T_e}}(t))}_{?} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} F(\llcorner_{\frac{1}{T_e}}(t)) &= F\left(\sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(t - mT_e)\right) \\ &= \frac{1}{T_e} \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(\nu - \frac{m}{T_e}) \\ &= \frac{1}{T_e} \llcorner_{\frac{1}{T_e}}(\nu) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} F(x_e(t)) &= X(\nu) + \left(\frac{1}{T_e} \llcorner_{\frac{1}{T_e}}(\nu)\right) \\ &= X(\nu) * \frac{1}{T_e} \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \delta(\nu - \frac{m}{T_e}) \\ &= \frac{1}{T_e} \sum_{m=-\infty}^{+\infty} X(\nu) * \delta(\nu - \frac{m}{T_e}) \\ &= \frac{1}{T_e} \sum_{m=-\infty}^{+\infty} X(\nu - \frac{m}{T_e}) \\ &= \frac{1}{T_e} \left( \dots + X(\nu + \frac{1}{T_e}) + X(\nu) + X(\nu - \frac{1}{T_e}) + \dots \right) \end{aligned}$$



$$\frac{1}{T_e} \gg 2B$$

\*  $\frac{1}{T_e} < 2B \Rightarrow$  Recouvrement

$\Rightarrow$  Recouvrement spectral

= aliasing

$$\nu_e = \frac{1}{T_e} > 2B = \nu_{\text{max}}$$

Théorème de Shannon :

Pour échantillonner un signal  $\alpha$  à bande limitée de fréquence maximale  $\nu_{\text{max}}$ , il faut respecter :

$$\nu_e > 2\nu_{\text{max}} \quad \text{Condition de Nyquist}$$

⚠ Si signal "pas à bande limitée" → on ne peut pas échantillonner sans perte.

En théorie si la condition de Nyquist est respectée, on peut reconstruire le signal

$$X_e(\nu) = \frac{1}{T_e} \sum_{m=-\infty}^{+\infty} X(\nu - \frac{m}{T_e})$$

$$X(\nu) = T_e X_e(\nu) \Pi_{\frac{1}{T_e}}(\nu)$$

$$\begin{aligned} F^{-1}(X(\nu)) &= F^{-1}(T_e X_e(\nu) \Pi_{\frac{1}{T_e}}(\nu)) \\ &= F^{-1}(T_e) * F^{-1}(X_e(\nu)) * F^{-1}(\Pi_{\frac{1}{T_e}}(\nu)) \end{aligned}$$

$$\text{OR: } F^{-1}(\Pi_{\frac{1}{T_e}}(\nu)) = T_e \text{sinc}(\pi \nu T_e)$$

$$F(F(\alpha_e(t))) = \alpha_e(t) \quad F^{-1}(\alpha_e(t)) = F(\alpha_e(t))$$

$$\text{Donc } \alpha(t) = T_e \alpha_e(t) + \frac{1}{T_e} \text{sinc}\left(\frac{\pi t}{T_e}\right)$$

$$= \alpha_e(t) * \text{sinc}\left(\frac{\pi t}{T_e}\right)$$

$$= \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \alpha(mT_e) \delta(t - mT_e) * \text{sinc}\left(\frac{\pi t}{T_e}\right)$$

$$\alpha(t) = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} \alpha(mT_e) \text{sinc}\left(\frac{\pi(t-mT_e)}{T_e}\right)$$

Interpolation de Shannon-Whittaker

En théorie, on est capable de reconstruire un signal à partir de ses échantillons