

- Prérequis
- orthonormalisation de Gram-Schmidt
  - Critère de densité
  - base hilbertienne,  $L^2$ , Cauchy-Schwarz
  - transformée de Fourier sur  $L^1$ , injectivité
  - Théorème d'holomorphie sous le signe intégral, développement en série entière, principe de prolongement analytique

À la convention de la transformée de Fourier

Def. Soit  $I$  un intervalle de  $\mathbb{R}$ . On appelle fonction poids une fonction  $p: I \rightarrow \mathbb{R}$  mesurable, strictement positive tq  $\forall n \in \mathbb{N} \int_I |x|^n p(x) dx < \infty$   
 $\hookrightarrow n=0 \Rightarrow p \in L^1(I)$

On note  $L^2(I, p)$  l'espace de fonctions de carré intégrable pour la mesure de densité  $p$  par la mesure de Lebesgue.

On note  $\langle f, g \rangle_p = \int_I f(x) \overline{g(x)} p(x) dx$  le produit scalaire associé.

Prop.  $L^2(I, p)$  est un espace de Hilbert.

Comme  $\mathcal{C}(I) \subset L^2(I, p)$ , par orthonormalisation de Gram-Schmidt sur  $(X^n)_{n \geq 0}$ , il existe une unique famille  $(P_n)_{n \geq 0}$  de polynômes unitaires orthonormés pour  $\langle \cdot, \cdot \rangle_p$  à savoir tels que  $\deg P_n = n$ . Cette famille s'appelle la famille des polynômes orthogonaux associés à  $p$ .

Théorème. Soit  $I$  un intervalle de  $\mathbb{R}$  et  $p$  une fonction poids. Supposons qu'il existe  $a > 0$  tq  $\int_I e^{ax|x|^{2a}} p(x) dx < \infty$ . Alors les polynômes orthogonaux associés à  $p$  forment une base hilbertienne de  $L^2(I, p)$ .

Dém. On sait déjà que la famille  $(P_n)_n$  est orthonormée. Il reste à montrer qu'elle est totale i.e.  $\text{Vect}_{\mathbb{C}}(P_n)$  est dense dans  $L^2(I, p)$ . Comme  $L^2(I, p)$  est un Hilbert et que  $\text{Vect}_{\mathbb{C}}(P_n)$  est un ser de  $L^2(I, p)$ , par critère de densité, il est équivalent de montrer que  $\text{Vect}_{\mathbb{C}}(P_n)^\perp = \{0\}$ .

Par construction de  $(P_n)$  avec l'algorithme de Gram-Schmidt, on a  $\text{Vect}_{\mathbb{C}}(P_n) = \text{Vect}_{\mathbb{C}}(X^n)$

Il reste donc à montrer que  $\text{Vect}_{\mathbb{C}}(X^n, n \geq 0)^\perp = \{0\}$ .

Soit  $f \in L^2(I, p)$ , supposons  $f \in \text{Vect}_{\mathbb{C}}(X^n, n \geq 0)^\perp$  (un représentant)  
 En particulier, en notant  $q_n = x \mapsto x^n$  pour  $n \in \mathbb{N}$ , on a  $\langle f, q_n \rangle_p = 0$  pour  $n \in \mathbb{N}$ . Montrons que  $f = 0$ .

Posons  $\psi: x \mapsto f(x)p(x)$  ( $\psi_{x \in I}$  est mesurable car  $I \in \mathcal{B}(\mathbb{R})$ )

Et pose  $\gamma = \psi \in L^1(\mathbb{R})$ .

Comme  $t \leq \frac{dt^2}{2}$  pour  $t \geq 0$ , on a  $\forall x \in I \frac{|f(x)|}{p(x)} \leq \frac{\gamma}{2} (1 + |f(x)|^2) p(x)$

de plus,  $p \in L^1(I)$  et  $p|f|^2 \in L^1(I)$  car  $f \in L^2(I, p)$

donc  $\psi \in L^1(I)$  donc  $\psi \in L^1(\mathbb{R})$ .

$\forall \varphi \in \mathcal{L}^1(\mathbb{R})$  donc on peut considérer sa transformée de Fourier

$$\forall \omega \in \mathbb{R} \quad \hat{\varphi}(\omega) = \int_{\mathbb{I}} f(x) p(x) e^{-i\omega x} dx.$$

Etape 2:  $\hat{\varphi}$  se prolonge en une fonction  $F$  holomorphe sur  $\mathcal{B}_a = \{z \in \mathbb{C}, |\operatorname{Im} z| < a/2\}$

Pour  $z \in \mathcal{B}_a$  et  $x \in \mathbb{I}$ , on pose  $g(z, x) = e^{-izx} f(x) p(x)$  et  $F(z) = \int_{\mathbb{I}} g(z, x) dx$ .

Comme  $|e^{-izx}| = e^{-\operatorname{Im} z x} \leq e^{|\operatorname{Im} z| |x|} \leq e^{a|x|/2}$  (ne pas le définir maintenant)

$$d'où pour  $z \in \mathcal{B}_a \quad \int_{\mathbb{I}} |g(z, x)| dx \leq \int_{\mathbb{I}} e^{a|x|/2} |f(x) p(x)| dx \leq \left( \int_{\mathbb{I}} e^{a|x|} dx \right)^{1/2} \left( \int_{\mathbb{I}} |f(x)|^2 p(x) dx \right)^{1/2}$ 

par Cauchy-Schwarz sur  $L^2(\mathbb{I}, p)$  (exp par hyp ara) (car  $f \in L^2(\mathbb{I}, p)$ )$$

donc  $F$  est bien définie.

de plus,

- $\forall z \in \mathcal{B}_a \quad x \mapsto g(z, x)$  est intégrable : on vient de le montrer.
- $\forall x \in \mathbb{I} \quad z \mapsto g(z, x)$  est holomorphe : car exp l'est
- $\forall z \in \mathcal{B}_a \quad \forall x \in \mathbb{I} \quad |g(z, x)| \leq e^{a|x|/2} |f(x) p(x)|$  indépendant de  $z$  et intégrable sur  $\mathbb{I}$  par ce qu'on vient de montrer

d'où par théorème d'holomorphie sous le signe intégral,  $F$  est holomorphe sur  $\mathcal{B}_a$ .  
 $\mathcal{C}$   $F$  coïncide avec  $\hat{\varphi}$  sur  $\mathbb{R}$ , ce qui conclut!

Etape 3: Calcul de  $F^{(n)}(0)$  et montrer que  $F=0$

Par théorème d'holomorphie, on avait aussi que

$$\forall z \in \mathcal{B}_a \quad F^{(n)}(z) = (-i)^n \int_{\mathbb{I}} x^n e^{-izx} f(x) p(x) dx, \quad n \geq 0$$

$$d'où  $F^{(n)}(0) = \frac{(-i)^n}{(i2\pi)^n} \int_{\mathbb{I}} x^n f(x) p(x) dx = \frac{(-i)^n}{(i2\pi)^n} \langle f, g_n \rangle_p = 0, \quad n \geq 0$$$

donc par unicité du développement en série entière d'une fonction holomorphe,  $F=0$  sur un voisinage  $V$  de  $0$ . donc par principe de prolongement analytique,  $F=0$  sur  $\mathcal{B}_a$ , qui est connexe et donc en particulier,

$$\hat{\varphi} = F|_{\mathbb{R}} = 0.$$

Comme  $\varphi \in \mathcal{L}^1$ , la transformation de Fourier est un opérateur injectif d'où  $\varphi=0$ .

Or  $p$  est strictement positif, donc  $f=0$  p.p sur  $\mathbb{I}$ . ce qui conclut.

• Legendre =  $\mathbb{I} = [-1, 1]$ ,  $p(x) = 1$ , ex le plus simple de poly orthog. on peut décomposer certaines  $f \in \mathcal{C}^0$  en  $\sum_{n=0}^{\infty} a_n P_n(x)$ .  
 un légirat numérique = méthode de quadrature de Gauss-Legendre -  $\int_{\mathbb{I}} f(x) dx \approx \sum w_i f(x_i)$ ,  $x_i$  zéros de  $P_n$  et  $w_i = \frac{2}{(n+1)P_n'(x_i)P_n(x_i)}$  (calcul d'intégrale - apparaît en physique)

• Hermite =  $\mathbb{I} = \mathbb{R}$ ,  $p(x) = e^{-x^2}$ . apparaît dans fonctions d'Hermite de Gauss - physiq quantiq et optique  
 la forme B-H de  $\psi$  de  $\mathbb{R}$

interpolation = Si  $f \in \mathcal{C}^1[a, b]$ , soit  $\{x_0, \dots, x_n\}$  pts  $\neq$  de  $[a, b]$ , on construit un polynôme de degré minimal tq  $P(x_i) = f(x_i)$  et  $P'(x_i) = f'(x_i)$  no polynôme interpolateur de Hermite.

• Laguerre =  $\mathbb{R}^+$ ,  $e^{-x}$  apparaissent en mécanique quantique dans la partie radiale de la sol<sup>o</sup> de l'eq de Schrödinger pour un atome à un électron