

Décomposition de Littlewood-Paley

Mathis Bordet

Mai 2024

I Décomposition de Littlewood-Paley

Nous allons dans cette section présenter la décomposition de Littlewood-Paley. C'est une décomposition de fonction dans laquelle chaque terme a un support de fréquence (au sens de la transformée de Fourier) localisé. Nous allons également présenter des propriétés sur cette décomposition.

Il nous est cependant indispensable de nous intéresser à l'existence et, plus précisément, à la construction d'un type de fonctions que sont les fonctions $\mathbb{C}^\infty(\mathbb{R}^d)$ avec un support au voisinage de 0 mais également constantes au voisinage de 0.

Intéressons-nous au cas $d = 1$ et posons :

$$g : \mathbb{R}^+ \rightarrow \mathbb{R}$$
$$g(x) = \begin{cases} 1 & \text{si } 0 \leq x \leq \frac{1}{2} \\ \exp\left(-\frac{1}{\frac{1}{4} - |x - \frac{1}{2}|^2}\right) & \text{si } \frac{1}{2} \leq x \leq 1 \\ 0 & \text{sinon} \end{cases}$$

On a que g appartient à $\mathbb{C}^\infty(\mathbb{R})$ puisque, on peut montrer par récurrence que :

$$\forall n \in \mathbb{N}^*, \forall x \in \left[\frac{1}{2}, 1\right], g^{(n)}(x) = x Q_n(|x|) \exp\left(-\frac{1}{\frac{1}{4} - |x - \frac{1}{2}|^2}\right) \quad (1)$$

avec Q_n une fraction rationnelle dont le pôle se situe en 1, ce qui montre la continuité des $(g^{(n)})_{n \in \mathbb{N}}$.

On étend alors cette construction à \mathbb{R}^d en notant $\Psi(x) = g(|x|)$. Ψ est une fonction $\mathbb{C}^\infty(\mathbb{R}^d)$ avec $\text{supp}(\Psi) \subset B(0, 1)$ et égale à 1 sur $B(0, \frac{1}{2})$.

On obtient donc, en posant $\chi(x) = \psi(x) - \psi(\frac{x}{2})$:

$$\forall \xi \in \mathbb{R}^d, 1 = \psi(\xi) + \sum_{p=0}^{\infty} \chi(2^{-p}\xi) \quad (2)$$

avec $\text{supp}(\chi(2^{-p}\cdot)) \subset C(0, 2^{p-1}, 2^{p+1})$

LEMME I-1 (Lemme I-?). — Soit $\phi \in \mathbb{S}$ alors :

$$\hat{\phi} = \psi \hat{\phi} + \sum_{p=0}^{\infty} \chi(2^{-p}\cdot) \hat{\phi}$$

DEMONSTRATIONS :. Soit $g \in \mathbb{S}$:

Montrons que pour tout α et $\beta \in \mathbb{N} \times \mathbb{N}^d$

$$\|x^\alpha \partial^\beta (g - \psi(2^{-p}x)g)\|_\infty \xrightarrow{p \rightarrow \infty} 0$$

On considère alors :

$$\begin{aligned} \|x^\alpha \partial^\beta (g - \psi(2^{-p}x)g)\|_\infty &= \|x^\alpha \partial^\beta (g - \psi(2^{-p}x)g)\|_{[2^{p-1}, 2^{p+1}]} \\ &\leq \|x^\alpha \partial^\beta g\|_{[2^p, 2^{p+1}]} + \|x^\alpha \partial^\beta g(1 - \psi(2^{-p}x))\|_{[2^{p-1}, 2^p]} \end{aligned}$$

De plus puisque $g \in \mathbb{S}$ alors $\lim_{|x| \rightarrow \infty} x^\gamma g(x) = 0$. On a alors $\|x^\alpha \partial^\beta g\|_{[2^p, 2^{p+1}]}$ tend bien vers 0 lorsque p tend vers $+\infty$. En utilisant la formule de dérivation de Leibniz sachant que $\partial^k \psi = O(x^k)$ (en utilisant (1)) on a

que $\|x^\alpha \partial^\beta g\|_{[2^p; 2^{p+1}]}$ tend bien vers 0 lorsque p tend vers $+\infty$. On utilise ensuite la continuité de la transformée de Fourier et de la transformée de Fourier inverse sur \mathbb{S} .

□

DÉFINITION I-1 (Définition). On définit les opérateurs de la décomposition de Littlewood-Paley de la manière suivante :

$$\forall q \in \mathbb{R}_+, \forall u \in L^q, \quad \Delta_{-1}u = \mathcal{F}^{-1}(\psi) * u, \quad \Delta_p u = 2^{pd} \mathcal{F}^{-1}(\chi(2^p \cdot)) * u \text{ pour } p \geq 0$$

PROPOSITION I-2 (Propriété). — Soit $u \in \mathbb{S}'$, en posant :

$$S_p u = \sum_{k=1}^{p-1} \Delta_k u$$

On a que :

$$\lim_{p \rightarrow \infty} S_p u = u$$

DÉMONSTRATION. Prenons $u \in \mathbb{S}'$ et $v \in \mathbb{S}$.

$$\langle \mathcal{F}(S_n u), v \rangle = \langle \psi(2^{-n} \xi) \mathcal{F}(u), v \rangle = \langle \mathcal{F}(u), \psi(2^{-n} \xi) v \rangle$$

□ Or, $\lim_{p \rightarrow +\infty} \psi(2^{-p} \xi) v = v$ dans $\mathbb{S}(\mathbb{R}^d)$ par le lemme ?. On obtient donc :

$$\mathcal{F}(S_n u) \rightarrow \mathcal{F}(u) \quad \text{dans } \mathbb{S}$$

Par continuité de \mathcal{F}^{-1} , on a en effet $S_p u = \sum_{k=1}^{p-1} \Delta_k u$.

LEMME I-3 (Lemme). — Il existe $C > 0$ tel que pour tout $1 \leq p \leq +\infty$ et $u \in L^p(\mathbb{R}^d)$,

$$\sup_{k \geq -1} \|S_k u\|_{L^p} \leq C \|u\|_{L^p}, \quad \sup_{k \geq -1} \|\Delta_k u\|_{L^p} \leq C \|u\|_{L^p}$$

PREUVE. On écrit $S_k u = 2^{kd} \mathcal{F}^{-1}(\psi(2^k \cdot)) * u$. Par inégalité de Young on obtient :

$$\|S_k u\|_{L^p} \leq \|u\|_{L^p} \|2^{kd} \mathcal{F}^{-1}(\psi(2^k \cdot))\|_{L^1}$$

De même pour $\|\Delta_k u\|_{L^p}$

□

LEMME I-4 (Presque-orthogonalité). — Pour tout $u \in L^2(\mathbb{R}^d)$,

$$\sum_{k \geq -1} \|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \leq \|u\|_{L^2}^2 \leq 2 \sum_{k \geq -1} \|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \quad (1.1)$$

DÉMONSTRATION. On part de $1 = \psi(\xi) + \sum_{p=0}^{\infty} \chi(2^{-p} \xi)$. Seule deux de ces fonctions ont une intersection de support non vide. On utilise alors : $a^2 + b^2 \leq (a+b)^2 \leq 2(a^2 + b^2)$ on obtient alors :

$$\frac{1}{2} \leq \psi(\xi)^2 + \sum_{p=0}^{\infty} \chi(2^{-p} \xi)^2 \leq 1$$

On obtient alors la seconde inégalité en multipliant la ligne en haut par \hat{u} et en utilisant l'identité de Plancherel.

□