Décomposition de Littlewood-Paley et opérateurs paradifférentiels

Sacha Ben-Arous, Mathis Bordet

Ce document a pour objectif d'exposer les principaux théorèmes de paralinéarisation en explicitant tous les outils utilisés, avec pour point de départ la décomposition de Littlewood-Paley. On s'appuiera sur [Mé08] et [GV19] comme références, en particulier les chapitres 4 et 5 du livre de Métivier.

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 spectre borné. Nous allons également présenter des propriétés sur cette décomposition. Pour commencer, on s'intéresse à l'existence et, plus précisément, à la construction d'un type de fonctions que sont les fonctions $C^\infty(\mathbb{R}^d)$ avec un support au voisinage de 0 mais également constantes au voisinage de 0.

Considérons le cas $d = 1$ et notons $g : \mathbb{R}^+ \to \mathbb{R}$

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

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

$$\forall n \in \mathbb{N}^*,\ \forall x \in \left[\frac{1}{2}, 1\right],\ g^{(n)}(x) = xQ_n(|x|) \exp\left(-\frac{1}{\frac{1}{4} - |x - \frac{1}{2}|^2}\right) \tag{1.1}$$

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 $C^\infty(\mathbb{R}^d)$ avec $\text{supp}(\Psi) \subset B(0, 1)$ et égale à 1 sur $B(0, \frac{1}{2})$.

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

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

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

Lemme I-1. — *Pour tout $\phi \in \mathcal{S}$ on a :*

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

Et la série converge dans l'espace de Schwartz.

Preuve. Soit g $\in \mathcal{S}$:
Montrons que pout tout α et $\beta \in \mathbb{N} \times \mathbb{N}^d$

$$\left\| x^\alpha \partial^\beta (g - \psi(2^{-p}x)g) \right\|_\infty \to_{p\to\infty} 0$$

On considère alors :

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

De plus puisque g $\in \mathcal{S}$ alors $\lim_{|x|\to\infty} x^\gamma g(x) = 0$. On a alors $\left\| x^\alpha \partial^\beta g \right\|_{[2^p;2^{p+1}]}$ tend bien vers 0 lorsque p tend vers $+\infty$. En utilisant la formule de derivation de Leibniz sachant que $\partial^k \psi = O(x^k)$ (en utilisant (1.1)) on a que $\left\| x^\alpha \partial^\beta g \right\|_{[2^p;2^{p+1}]}$ tend bien vers 0 lorsque p tend vers $+\infty$. On utilise ensuite la continuité de la transformé de Fourier et de la transformé de Fourier inverse sur $\mathcal{S}$.

□

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

$$\text{Pour } u \in \mathcal{S}', \quad \Delta_{-1} u := \mathcal{F}^{-1}(\psi) * u, \quad \Delta_k u := 2^{kd} \mathcal{F}^{-1}(\chi(2^k \cdot)) * u \text{ si } k \geq 0$$

Proposition I-2. — *Soit $u \in \mathcal{S}'$, en posant :*

$$S_n u = \sum_{k=-1}^{n-1} \Delta_k u$$

On a que :

$$\lim_{n\to\infty} S_n u = u$$

Preuve. Prenons $u \in \mathcal{S}'$ et $v \in \mathcal{S}$.

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

Or, $\lim_{n\to+\infty} \psi(2^{-n}\xi) v = v$ dans $\mathcal{S}(\mathbb{R}^d)$ par le Lemme I-1. On obtient donc :

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

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

□

Lemme I-3 (Inégalité de Bernstein). — *Soit B une boule, $1 \leq p \leq q \leq +\infty$, $k \in \mathbb{N}$, et $\lambda > 0$. Si $u \in L^p$ est tel que supp$(\hat{u}) \subset \lambda B$, alors*

$$\max_{|\alpha|=k} \|\partial^\alpha u\|_{L^q} \lesssim_k \lambda^{|\alpha| + d\left(\frac{1}{p} - \frac{1}{q}\right)} \|u\|_{L^p} \tag{1.2}$$

Preuve. On commence par justifier que $u \in \mathcal{S}$. En effet, u ayant un spectre borné, sa transformée de Fourier est dans l'espace de Schwartz, et l'opérateur transformée de Fourier étant un automorphisme de $\mathcal{S}$ dans lui-même, on en déduit que $u \in \mathcal{S}$.
Soit $\varphi \in C_c^\infty(\mathbb{R}^d)$ qui vaut 1 sur un voisinage de B, on a $\hat{u}(\xi) = \varphi(\lambda^{-1}\xi)\hat{u}(\xi)$, donc $u = \lambda^d u * g$, avec

$g := \mathcal{F}^{-1}(\varphi)(\lambda\cdot)$, et donc $\partial^\alpha u = \lambda^d u * \partial^\alpha g$. L'inégalité de Young donne de plus que : $\|f * g\|_{L^q} \leq \|f\|_{L^p}\|g\|_{L^r}$, où $1 \leq p, r \leq q \leq +\infty$, et $\frac{1}{p} + \frac{1}{r} = 1 + \frac{1}{q}$. Or :

$$\begin{aligned} \|\partial^\alpha g\|_{L^r}^r &= \int_{\mathbb{R}} \left|\partial^\alpha \left(\mathcal{F}^{-1}\varphi(\lambda x)\right)\right|^r \mathrm{d}x = \lambda^{|\alpha|r} \int_{\mathbb{R}} \left|\partial^\alpha \left(\mathcal{F}^{-1}(\varphi)\right)(\lambda x)\right|^r \mathrm{d}x \\ &\leq \lambda^{|\alpha|r-d}\|\partial^\alpha \mathcal{F}^{-1}\varphi\|_{L^r}^r \end{aligned}$$

Ce qui donne bien :

$$\|\partial^\alpha u\|_{L^q} \leq \lambda^{|\alpha|+d(1-\frac{1}{r})}\|\partial^\alpha \mathcal{F}^{-1}\varphi\|_{L^r}\|u\|_{L^p} = C_k\lambda^{|\alpha|+d(\frac{1}{p}-\frac{1}{q})}\|u\|_{L^p}$$

□

LEMME I-4. — *Il existe $C > 0$ tel que pour tout $1 \leq p \leq +\infty$, $u \in L^p(\mathbb{R}^d)$,*

$$\sup_{n\geq -1} \|S_n u\|_{L^p} \leq C\|u\|_{L^p} \qquad \sup_{k\geq -1} \|\Delta_k u\|_{L^p} \leq C\|u\|_{L^p}$$

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

$$\|S_n u\|_{L^p} \leq \|u\|_{L^p} \left\|2^{nd}\mathcal{F}^{-1}(\psi(2^n\cdot)\right\|_{L^1}$$

On procède de même pour $\|\Delta_k u\|_{L^p}$.

□

LEMME I-5 (Presque-orthogonalité). — *Pour tout $u \in L^2(\mathbb{R}^d)$,*

$$\sum_{k\geq -1} \|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \leq \|u\|_{L^2}^2 \leq 2\sum_{k\geq -1} \|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \tag{1.3}$$

PREUVE. 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 : $a^2 + b^2 \leq (a+b)^2 \leq 2(a^2+b^2)$ et on obtient :

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

La seconde inégalité de (1.3) s'en déduit en multipliant l'inégalité ci-dessus par $\hat{u}$ et en utilisant l'identité de Plancherel.

□

PROPOSITION I-6 (Caractérisation des espaces de Sobolev). — *Si $s \in \mathbb{R}^+$, $u \in L^2(\mathbb{R}^d)$, on a alors $u \in H^s(\mathbb{R}^d) \Leftrightarrow \sum_{p\geq -1} 2^{2ps}\|\Delta_p u\|_{L^2}^2 < +\infty$. De plus, il existe $C > 0$ tel que :*

$$\frac{1}{C}\sum_{k\geq -1} 2^{2ks}\|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \leq \|u\|_{H^s}^2 \leq C\sum_{k\geq -1} 2^{2ks}\|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \tag{1.4}$$

PREUVE. En notant $\langle\xi\rangle = \sqrt{1+|\xi|^2}$, on a $\|u\|_{H^s} = \|\langle D\rangle^s u\|_{L^2}$, et le Lemme I-5 donne

$$\sum_{k\geq -1} \|\Delta_k \langle D\rangle^s u\|_{L^2}^2 \leq \|u\|_{H^s}^2 \leq 2\sum_{k\geq -1} \|\Delta_k \langle D\rangle^s u\|_{L^2}^2$$

La formule de Plancherel et la définition de Δ_p, on obtient l'existence de $C > 0$ tel que $\forall k \geq -1$

$$\frac{1}{C}2^{ps}\|\Delta_k u\|_{L^2} \leq \|\Delta_k \langle D\rangle^s u\|_{L^2} \leq C2^{ps}\|\Delta_k u\|_{L^2}$$

et donc il existe $\tilde{C}$ tel que :

$$\frac{1}{\tilde{C}} \sum_{k\geq -1} 2^{2ks}\|\Delta_k u\|_{L^2}^2 \leq \|u\|_{H^s}^2 \leq \tilde{C} \sum_{k\geq -1} 2^{2ks}\|\Delta_k u\|_{L^2}^2$$

ce qui donne l'équivalence des normes voulue.

□

Proposition I-7 (Injection de Sobolev). — *Pour tout $s \in \mathbb{R}$, $H^s(\mathbb{R}^d)$ s'injecte continuement dans $C^{s-\frac{d}{2}}(\mathbb{R}^d)$*

Proposition I-8. — *Soit $(u_k)_{k\geq -1}$ tel que $\exists R > 0, \forall k \geq -1, \text{supp } \hat{u}_k \subset B(0, R2^k)$.*
- *Si* sup

Proposition I-9. — *Soit $s > 0$, $n \in \mathbb{N}$, $n > s$. Il existe C tel que pour toute famille $(u_k)_{k\in\mathbb{N}}$ dans $H^n(\mathbb{R}^d)$, si pour tout $\alpha \in \mathbb{N}^d$, avec $|\alpha| \leq n$:*

$$\|\partial^\alpha u_k\|_{L^2} \leq 2^{k(|\alpha|-s)}\varepsilon_k$$

où $(\varepsilon_k)_{k\in\mathbb{N}} \in \ell^2(\mathbb{N})$, alors $u = \sum_k u_k \in H^s(\mathbb{R}^d)$, et $\|u\|_{H^s}^2 \leq C\sum_k \varepsilon_k^2$.

II Estimations douces et paralinéarisation

Proposition II-1 (Estimations douces pour les paraproduits et leur restes). —

- $\forall s \in \mathbb{R}, u \in L^\infty, v \in H^s$,
$$\|T_u v\|_{H^s} \leq C_s\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{H^s}$$
- $\forall \alpha \in \mathbb{R}, u \in L^\infty, v \in C_*^\alpha$,
$$\|T_u v\|_{C_*^\alpha} \leq C_\alpha\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{C^\alpha}$$
- $\forall r, s \in \mathbb{R}$, *tels que* $r + s > 0, u \in C_*^r, v \in H^s$,
$$\|R(u,v)\|_{H^{r+s}} \leq C_{r,s}\|u\|_{C_*^r}\|v\|_{H^s}$$
- $\forall \alpha, \beta \in \mathbb{R}$, *tels que* $\alpha + \beta > 0, u \in C_*^\alpha, v \in C_*^\beta$,
$$\|R(u,v)\|_{C_*^{\alpha+\beta}} \leq C_{\alpha,\beta}\|u\|_{C_*^\alpha}\|v\|_{C_*^\beta}$$

Proposition II-2 (Estimations douces pour le produit). —

- $\forall s > 0,\ u, v \in L^\infty \cap H^s(\mathbb{R}^d)$,
$$\|uv\|_{H^s} \leq C(\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{H^s} + \|v\|_{L^\infty}\|u\|_{H^s})$$
- $\forall \alpha \in \mathbb{R}^+ \setminus \mathbb{N},\ u, v \in C_*^\alpha(\mathbb{R}^d)$,
$$\|uv\|_{C_*^\alpha} \leq C(\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{C_*^\alpha} + \|v\|_{L^\infty}\|u\|_{C_*^\alpha})$$

Théorème II-3. — *Soit F une fonction C^∞ de $\mathbb{R}$ telle que $F(0) = 0$. Si $u \in H^s(\mathbb{R}^d)$, avec $\rho := s - \frac{d}{2} > 0$, alors*

$$F(u) - T_{F'(u)}u \in H^{s+\rho}(\mathbb{R}^d). \tag{2.1}$$

Pour prouver ce théorème, on commence par montrer le lemme suivant :

Lemme II-4. — *Soit F une fonction C^∞ de $\mathbb{R}$ telle que $F(0)=0$. Si $u \in H^s(\mathbb{R}^d) \cap L^\infty(\mathbb{R}^d)$, avec $s \geq 0$, alors $F(u) \in H^s(\mathbb{R}^d)$ et*

$$\|F(u)\|_{H^s} \leq C_s \|u\|_{L^\infty} \|u\|_{H^s} \tag{2.2}$$

Preuve. Si $s=0$, le résultat se déduit de l'existence d'une fonction G continue telle que $F(u) = uG(u)$. Alors, comme $u \in L^2$ et $G(u) \in L^\infty$ car u est bornée, on obtient bien $F \in L^2$.
Quand $s > 0$, on remarque qu'il existe C_α indépendant de u et k telle que :

$$\|\partial^\alpha \Delta_k u\|_{L^2} \leq C_\alpha 2^{(|\alpha|-s)k} \varepsilon_k \tag{2.3}$$

avec $\sum \varepsilon_k^2 = \|u\|_{H^s}^2$. En effet, l'inégalité de Bernstein (1.2) puis la caractérisation des espaces de Sobolev (1.4) donnent le résultat voulu. On a de plus,

$$\|\partial^\alpha \Delta_k u\|_{L^\infty} \leq C_\alpha 2^{|\alpha|k} \|u\|_{L^\infty} \tag{2.4}$$

toujours par l'inégalité de Bernstein. Le lemme de presque-orthogonalité (1.3) donnant que $(\Delta_k u)_{k\in\mathbb{N}}$ est terme général d'une série absolument convergente, la complétude de L^2 fournit alors la convergence simple de cette série, i.e. $S_n u \to u$ dans L^2. De plus, d'après le Lemme I-4, $\|S_p u\|_{L^\infty} \leq C\|u\|_{L^\infty}$. On en déduit que $F(S_n u) \to F(u)$ dans L^2 car :

$$\|F(S_n u) - F(u)\|_{L^2} \leq C \sup_{t\in[0,1]} \|F'(tS_n u - (1-t)u\|_{L^\infty} \|S_n u - u\|_{L^2} \to 0$$

Un argument télescopique donne alors :

$$F(u) = F(S_0 u) + \sum_{k=0}^{+\infty} F(S_{k+1}u) - F(S_k u) = F(S_0 u) + \sum_{k=0}^{+\infty} m_k \Delta_k u \tag{2.5}$$

où

$$m_k := \int_0^1 F'(S_k u + t\Delta_k u) \mathrm{d}t$$

Alors, on obtient dans un premier temps que :

$$\|\partial^\alpha F'(S_k u + t\Delta_k u)\|_{L^\infty} \leq C_{\alpha,F} 2^{|\alpha|k} \|u\|_{L^\infty}$$

Pour cela on utilise la règle de la chaine (plus précisement la formule de Faà di Bruno), on majore uniformément les termes en F' avec le Lemme I-4 et on utilise (2.4) pour les termes en u. En intégrant, on obtient alors :

$$\|\partial^\alpha m_k\|_{L^\infty} \leq C_{\alpha,F} 2^{|\alpha|k} \|u\|_{L^\infty} \tag{2.6}$$

Donc par la formule de Leibniz et l'inégalité (2.3), on obtient :

$$\|\partial^\alpha (m_k \Delta_k u)\|_{L^2} \leq C_{\alpha,F} 2^{(|\alpha|-s)k} \|u\|_{L^\infty} \varepsilon_k$$

On peut donc conclure par la Proposition I-9.

□

Preuve du Théorème II-3. On commence par remarquer que quitte à soustraire un terme linéaire au à $F(u)$, on peut supposer que $F'(0)=0$. Cela ne change rien à la preuve car :

$$F(u) + au - T_{F'(u)+a} u = F(u) + au - T_{F'(u)} u - T_a u = F(u) + au - T_{F'(u)} u - au = F(u) - T_{F'(u)} u$$

Ensuite, comme $\rho > 0$, la Proposition I-7 donne $u \in L^\infty(\mathbb{R}^d)$. Par définition, on a

$$T_{F'(u)} u = S_{-3} F'(u) \cdot u_0 + \sum_{k=0}^{\infty} S_{k-2} F'(u) \cdot \Delta_k u$$

En utilisant (2.5), comme $F(S_0 u)$ et $S_{-3}F'(u)\cdot u_0$ sont dans H^∞, il suffit de prouver que :

$$\sum_{k=0}^{\infty}(m_k - S_{k-2}g)\Delta_k u \ \in H^{s+\rho}$$

Cela découle de la Proposition I-9, que l'on peut appliquer d'une part grâce à (2.3), et d'autre part car on a l'inégalité :

$$\|\partial^\alpha(m_k - S_{k-2}F'(u))\|_{L^\infty} \leq C_\alpha 2^{(|\alpha|-\rho)k}$$

Pour obtenir cette dernière, on va montrer séparément :

$$\|\partial^\alpha(m_k - F'(S_{k-2}u))\|_{L^\infty} \leq C_\alpha 2^{(|\alpha|-\rho)k} \tag{2.7}$$

$$\|\partial^\alpha(F'(S_k u) - S_k F'(u))\|_{L^\infty} \leq C_\alpha 2^{(|\alpha|-\rho)k} \tag{2.8}$$

On commence par écrire la formule de Taylor avec reste intégral, qui donne

$$F'(S_k u + t\Delta_k u) - F'(S_{k-2}u) = \mu_k w_k$$

avec

$$w_k = (\Delta_{k-2}u + \Delta_{k-1}u + t\Delta_k u) \quad \text{ et } \mu_k = \int_0^1 F''(S_{k-2}u + \tau w_k)\mathrm{d}\tau.$$

De manière analogue à (2.6), on a

$$\|\partial^\alpha \mu_k\|_{L^\infty} \leq C_{\alpha,F} 2^{|\alpha|k}\|u\|_{L^\infty}$$

Tandis que w_k vérifie

$$\|\partial^\alpha w_k\|_{L^\infty} \leq C_\alpha 2^{\frac{d}{2}k}\|\partial^\alpha w_k\|_{L^2} \leq C_\alpha 2^{\frac{d}{2}k}2^{(|\alpha|-s)k}\varepsilon_k \leq \tilde{C}_\alpha 2^{(|\alpha|-\rho)k}$$

où l'on a utilisé l'inégalité de Bernstein (1.2), puis (2.3). On en déduit donc que

$$\|\partial^\alpha(\mu_k w_k)\|_{L^\infty} \leq C_\alpha 2^{(|\alpha|-\rho)k}$$

Or

$$m_k - F'(S_{k-2}u) = \int_0^1 \mu_k w_k \mathrm{d}t$$

Ce qui donne (2.7). Pour montrer la seconde inégalité, on commence par décomposer en deux membres le terme à majorer :

$$\left[F'(S_k u) - S_k F'(S_k u)\right] + \left[S_k F'(S_k u) - S_k F'(u)\right] = (I) + (II)$$

L'inégalité de Bernstein (1.2) donne alors

$$\|\partial^\alpha S_k(F'(u) - F'(S_k u))\|_{L^\infty} \lesssim_\alpha 2^{(|\alpha|+\frac{d}{2})k}\|S_k(F'(u) - F'(S_k u))\|_{L^2}.$$

De plus :

$$\|S_k(F'(u) - F'(S_k u))\|_{L^2} \lesssim \|F'(u) - F'(S_k u))\|_{L^2} \lesssim \|u - S_k u\|_{L^2} \lesssim 2^{-ks}\|u\|_{H^s}$$

grâce au Lemme I-4, puis aux accroissements finis, et finalement avec une majoration du reste géométrique dans la caractérisation des espaces de Sobolev (1.4). Ainsi (II) vérifie l'inégalité (2.8).
Il reste maintenant à étudier (I). Pour cela, on remarque que $S_k u \in H^\infty$ car sa transformée de Fourier est à support compact. Alors, d'une part $S_k u \in L^\infty$ par le Lemme I-4 car $u \in L^\infty$, et sa norme est

bornée indépendamment de k. D'autre part, en écrivant la norme usuelle de Sobolev et en utilisant l'inégalité de Bernstein, on a que pour tout $N \in \mathbb{N}$:

$$\begin{aligned}
\|S_k u\|_{H^{s+N}} &\leq C\|S_k u\|_{H^s} + C \sum_{|\alpha|=s+N} \|\partial^\alpha S_k u\|_{L^2} \\
&\leq \|S_k u\|_{H^s} + C_{\alpha,N} 2^{kN} \|S_k u\|_{H^s} \\
&\leq C_{\alpha,N} 2^{kN} \|u\|_{H^s}.
\end{aligned}$$

où l'on a observé que $\|S_k u\|_{H^s} \leq \|u\|_{H^s}$ à partir de l'écriture utilisant les multiplicateurs de Fourier, et avec la norme de Sobolev adaptée. Alors, le Lemme II-4 donne que $F'(S_k u) \in H^{s+N}$, et

$$\|F'(S_k u)\|_{H^{s+N}} \leq C_{\alpha,N} 2^{kN} \|u\|_{H^s} \|u\|_{L^\infty} \tag{2.9}$$

En reprenant l'inégalité (**??**) dans la preuve de l'injection de Sobolev et en utilisant l'inégalité de Bernstein, on remarque que pour $\sigma > |\alpha| + \frac{d}{2}$ et $a \in H^\sigma(\mathbb{R}^d)$,

$$\|\partial^\alpha \Delta_j a\|_{L^\infty} \leq C 2^{j(\frac{d}{2} - \sigma + |\alpha|)} \|a\|_{H^\sigma}$$

Et alors, comme $a - S_k a = \sum_{j \geq k} \Delta_j a$, par majoration d'un reste géométrique, on a :

$$\|\partial^\alpha (a - S_k a)\|_{L^\infty} \leq C 2^{k(\frac{d}{2} - \sigma + |\alpha|)} \|a\|_{H^\sigma} \tag{2.10}$$

En appliquant (2.10) avec $a = F'(S_k u)$ et $\sigma = s + N$ où N est suffisamment grand pour que $s + N > \frac{d}{2} + |\alpha|$, on a

$$\begin{aligned}
\|\partial^\alpha (F'(S_k u) - S_k F'(S_k u))\|_{L^\infty} &\leq C 2^{k(\frac{d}{2} - s - N + |\alpha|)} \|F'(S_k u)\|_{H^{s+N}} \\
&\leq C_{\alpha,N} 2^{k(\frac{d}{2} - s + |\alpha|)} \|u\|_{H^s}
\end{aligned}$$

où l'on a utilisé (2.9), ce qui donne finalement la majoration attendue pour (I), conclut la preuve de l'inégalité (2.8) et achève donc la preuve du Théorème II-3.

□

Références

[Mé08] Guy Métivier. *Para-differential Calculus and Applications to the Cauchy Problem for Nonlinear Systems*. 2008.

[GV19] David Gérard-Varet. *Around the Nash-Moser theorem*. 2019.