

CHAPITRE 5: Étude de quelques phénomènes d'explosion

Dans les chapitres précédents, on a vu passé en revue plusieurs types d'équations, pour lesquelles on a étudié le problème de Cauchy. Dans le meilleur des cas, on a montré l'existence et l'unicité globale de solutions.

Mais l'étude des EDP ne s'arrête pas là : une fois que l'on dispose d'une solution, on peut chercher à déterminer ses propriétés qualitatives :

- Comportement asymptotique lorsqu'un petit paramètre tend vers zéro (pénalisation singulière, homogénéisation ...)
- Comportement en temps long
- Phénomènes d'explosion
- Stabilité d'états stationnaires
- etc.

L'étude de ces phénomènes fait l'objet de plusieurs cours de spécialisation au second semestre.

Dans ce court chapitre, on donne comme exemple deux phénomènes d'explosion : pour l'équation de Schrödinger (étudiée au chapitre précédent),

et pour l'équation de Keller - Segel.

I) Équation de Schrödinger focalisante:

Dans ce paragraphe, on considère l'équation

$$(NLS) \begin{cases} i \partial_t u + \Delta u = -|u|^a u & t \in \mathbb{R}, x \in \mathbb{R}^N \\ u|_{t=0} = u_0 \end{cases}$$

avec $a \geq 0, u_0 \in H^1(\mathbb{R}^N)$.

On rappelle que si $a \in [0, \frac{4}{N}]$, alors l'équation (NLS) admet une unique solution dans $C(\mathbb{R}, L^2(\mathbb{R}^N))$.

Exercice: On suppose $a < \frac{4}{N}$. Pour $v \in H^1(\mathbb{R}^N)$, on pose

$$E(v) = \frac{1}{2} \|\nabla v\|_{L^2(\mathbb{R}^N)}^2 - \frac{1}{a+2} \|v\|_{L^{a+2}(\mathbb{R}^N)}^{a+2}$$

En utilisant l'inégalité de Gagliardo - Nirenberg, montrer que si $v \in H^1(\mathbb{R}^N)$,

$$\|v\|_{L^{a+2}}^{a+2} \leq C \|\nabla v\|_{L^2(\mathbb{R}^N)}^{\frac{aN}{2}} \quad \|v\|_{L^2(\mathbb{R}^N)}^{2 + \frac{a(2-N)}{2}}$$

Soit $u \in C(\mathbb{R}, L^2(\mathbb{R}^N))$ la solution de (NLS). En utilisant la conservation de la masse, montrer que $\nabla u \in L^\infty(\mathbb{R}, H^1(\mathbb{R}^N))$.

Dans la suite de ce paragraphe, on se place dans le cas $a \geq \frac{4}{N}$, pour lequel des phénomènes explosifs apparaissent.

Théorème (critère de Glassey). Soit $a \in [\frac{4}{N}, \frac{4}{N-2}]$

Soit $u_0 \in H^1(\mathbb{R}^N)$, et soit $u \in C(I, H^1(\mathbb{R}^N))$ l'unique solution maximale de (NLS), définie sur un intervalle ouvert I contenant 0 .

On suppose que $E(u_0) < 0$ et que $\int_{\mathbb{R}^N} |x|^2 |u_0(x)|^2 dx < \infty$.

Alors la solution explose en temps fini dans H^1 :

$\sup I, \inf I \in \mathbb{R}$ et

$$\lim_{t \rightarrow (\sup I)^-} \|u(t)\|_{H^1} = \lim_{t \rightarrow (\inf I)^+} \|u(t)\|_{H^1} = +\infty.$$

Démonstration. On commence par un calcul formel, dit calcul de viriel, que l'on justifie rigoureusement dans un second temps.

Supposons que u est suffisamment régulière et décroissante (en x). Alors, pour tout $t \in I$,

$$\begin{aligned} \partial_t \int_{\mathbb{R}^N} |x|^2 |u(t, x)|^2 dx &= 2 \operatorname{Re} \int_{\mathbb{R}^N} |x|^2 \partial_t u \bar{u} \\ &= 2 \operatorname{Re} \int_{\mathbb{R}^N} |x|^2 (i t u^a u + i \Delta u) \bar{u} \end{aligned}$$

$$= -4 \operatorname{Re} \left(i \int \bar{u} \nabla u \cdot x \right) \quad \operatorname{Im}(iz) = -\operatorname{Re} z$$

$$= +4 \operatorname{Im} \left(\int \bar{u} \nabla u \cdot x \right)$$

En dérivant une fois de plus en temps, on obtient

$$\begin{aligned} & \partial_t^2 \int |u|^2 |\nabla u(t,x)|^2 dx \\ &= 4 \operatorname{Im} \int \bar{u}_t \nabla u \cdot x + 4 \operatorname{Im} \int \bar{u} \nabla u_t \cdot x \\ &= 4 \operatorname{Im} \left(\int (-i|u|^2 \bar{u} - i \Delta \bar{u}) \nabla u \cdot x \right) \\ &\quad - 4 \operatorname{Im} \left(\int u_t \nabla \bar{u} \cdot x \right) - 4 \operatorname{Im} \int \bar{u} u_{tt} N \\ &= 8 \operatorname{Re} \int |u|^2 \bar{u} \nabla u \cdot x \\ &\quad + 8 \operatorname{Re} \int \Delta \bar{u} \nabla u \cdot x \\ &\quad - 4N \operatorname{Im} \left(\int \bar{u} (i|u|^2 u + i \Delta u) \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Or: } 2 \operatorname{Re} \left(\int |u|^2 \bar{u} \nabla u \cdot x \right) &= \int |u|^2 \nabla |u|^2 \cdot x \\ &= \frac{2}{\alpha+2} \int \nabla |u|^{\alpha+2} \cdot x \\ &= -\frac{N}{\alpha+2} \int |u|^{\alpha+2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{et } \int \Delta \bar{u} \nabla u \cdot x &= \sum_{1 \leq i, j \leq m} \int \partial_{ij} \bar{u} \partial_i u x_j \\ &= - \sum_{ij} \int \partial_j \bar{u} \partial_i \bar{u} x_i - \sum_{i=1}^N \int |\partial_i u|^2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \text{Donc } & 2 \operatorname{Re} \left(\int \bar{u} \nabla u \cdot x \right) && \text{atiy} \\
 & = -2 \int |\nabla u|^2 - \int \nabla \bar{u} \nabla u \cdot x \\
 & = -2 \int |\nabla u|^2 + N \int |\nabla u|^2 = (N-2) \int |\nabla u|^2.
 \end{aligned}$$

Enfin,

$$\begin{aligned}
 -4 \operatorname{Im} \left(i \int \bar{u} \Delta u \right) & = -4 \operatorname{Re} \int \bar{u} \Delta u \\
 & = +4 \operatorname{Re} \int |\nabla u|^2 = 4 \int |\nabla u|^2.
 \end{aligned}$$

En rassemblant tous les termes, il vient :

$$\begin{aligned}
 & \partial_t^2 \int |x|^2 |u(t,x)|^2 dx \\
 & = -\frac{4N}{N+2} \int |\nabla u|^{N+2} + 4(N-2) \int |\nabla u|^2 + 4 \int |\nabla u|^2
 \end{aligned}$$