

Discussion préliminaire

De votre cours, vous avez régulièrement été confronté à des équations du type

$$f(x) = 0$$

où f est une fonction → algébrique (Polynôme)
→ ou pas (\sin, e, \int)

et x est une inconnue : $x \in \mathbb{R}$ ou $x \in \mathbb{R}^n$.

Faisons le bilan de ce que vous avez appris concernant ces résultats.

→ L'espace dans lequel on cherche la solution est primordial.

• Algébrique : $ax + b = 0, a, b \in \mathbb{C} \rightarrow x \in \mathbb{Q}$.
→ Corps

• Analyse : $x^2 = 2$: pas de solution dans $\mathbb{Q} \rightarrow \mathbb{R}$
↳ Complétion de l'espace

→ Une fois l'espace approprié choisi, il faut des outils si on n'a pas à calculer une solution algébrique simple.

- TVI
- Limites (on construit solution par récurrence)
- On peut aussi chercher le pb en 1 pb de pt fixe puis théorème du pt fixe de Banach
- Existence de minima (→ Thm de Roll, ...)

Si maintenant on travaille avec des équations fonctionnelles :

$$F(x, f) = 0$$

ex: $\begin{cases} \text{Equadiff: } f(t) = \vec{x}(f(t)) \\ \text{EDP: } \partial_t u - \Delta u = 0 \text{ ou } \partial_t u + u \partial_x u = 0. \end{cases}$

les m̄s pas se posent :

Analyse fonctionnelle. $\begin{cases} \text{1. Espaces dans lesquels on peut espérer avoir des solutions} \\ \text{(espaces complets adaptés à l'équation fonctionnelle)} \\ \text{2. Outils d'existence de solution à certains m̄s des} \\ \text{ces espaces} \end{cases}$

But du cours: considérer des espaces de ce qui se peut dire sur ① et ②

Sur ① : • introduire des espaces fonctionnels adaptés à un pb donné (complétions, L^p , Sobolev)

• résultats d'approximation : selon le mode de déf'n de votre espace, vous pourrez ne pas avoir à prouver que les fonctions sont continues. Problèmes d'approximation : (Convolution)

Sur ② • résultat d'existence ? minimisation de fonctionnelles convexes. Pp : certaines EDP proviennent de la géométrie, -- s'énoncent en fait à des pb de minimisation (ex : chercher une géodesique, ou le centre d'un corps soumis à des forces extérieures).

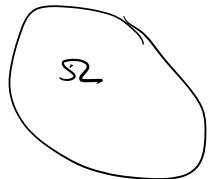
• Qd l'algèbre le permet, construire des solutions

ex : équation de la chaleur linéaire
 ↳ séries de Fourier
 ↳ Transformée de Fourier -

Formulation variationnelle d'EDP

1- Motivation:

But du cours: utiliser tous les résultats d'analyse (fonctionnelle, théorie, ...) pour résoudre un vrai problème physique

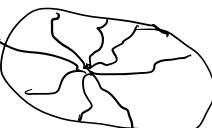
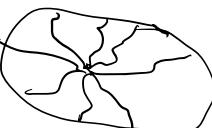


- $\Omega \subset \mathbb{R}^d$, $g: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$, $f: \partial\Omega \rightarrow \mathbb{R}$.
- trouver u telle que

$$\begin{cases} \Delta u = g \\ u|_{\partial\Omega} = f \end{cases}$$

Il s'agit d'une EDP, linéaire et elliptique. C'est très spécial et ce qui on va faire ici ne se généralise pas facilement. Mais cela reste un problème très important en physique.

Motivations physiques du problème:

- $\begin{cases} \Delta u = 0 \\ u _{\partial\Omega} = f \end{cases}$	gouverne la répartition de T° dans un domaine dont le bord est amené à une certaine température. 
- $\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = 0 \\ u _{\partial\Omega} = f_t \\ u(0, x) = u_0(x) \end{cases}$	gouverne l'évolution de T° dans un domaine initialisé à T°_0 et auquel on impose une T° au bord à partir du temps 0. 
- $\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \Delta u = 0 \\ u _{\partial\Omega} = 0 \end{cases}$	équation des ondes: on a une membrane souple Ω dont le bord est attaché. Comment peut-on faire vibrer Ω ? Quelles vibrations faciles s'effectuent, lesquelles sont détruites, ...?

2. Formulation faible d'une EDP; argument formel.

$$\begin{cases} \Delta u = g \\ u|_{\partial\Omega} = f \end{cases} \quad \text{disons } g \in C^0(\Omega), f \in C^0(\partial\Omega). \text{ On cherche } u \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega}).$$

Approche formelle: au sens des distributions:

$$\varphi \in C_c^\infty(\Omega) \leftarrow \begin{array}{l} \text{fct } C^\infty \text{ à support compact de } \Omega, \\ \text{Supp } \varphi := \{ \varphi \neq 0 \}. \end{array}$$

$$\int_{\Omega} \Delta u \cdot \varphi = \int_{\Omega} g \cdot \varphi$$

or $\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \dots + \frac{\partial^2 u}{\partial x_d^2} = \operatorname{div} \left(\frac{\partial u}{\partial x_i} \right) = \operatorname{div} \nabla u.$

$$\text{De plus, } \operatorname{div}(\varphi \vec{x}) = \varphi \operatorname{div} \vec{x} + \nabla \varphi \cdot \vec{x}.$$

Donc:

$$\int_{\Omega} \Delta u \cdot \varphi = \int_{\Omega} \varphi \operatorname{div} \nabla u = \int_{\Omega} \operatorname{div}(\varphi \nabla u) - \int_{\Omega} \nabla \varphi \cdot \nabla u$$

$$\text{Or } \int_{\Omega} \operatorname{div} \vec{x} = \int_{\Omega} \vec{x} \cdot \vec{N} \, d\sigma \quad \text{où } N = \text{vecteur normal.}$$

Ici, $\varphi \equiv 0$ proche de $\partial\Omega$ donc

$$\int_{\Omega} \operatorname{div} \varphi \nabla u = \int_{\partial\Omega} \varphi \nabla u \cdot N \, d\sigma = 0.$$



Formulation variationnelle

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Donc } u \text{ est solution de } \Delta u = g \quad \text{ssi } \forall \varphi \in C_c^\infty(\Omega), \\ \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi = - \int_{\Omega} g \cdot \varphi \end{array} \right.$$

$$\text{Soit alors } \mathcal{F}: C^2(\Omega, \mathbb{R}) \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$v \longmapsto \frac{1}{2} \int_{\Omega} \|\nabla v\|^2 + g v$$

Calcul:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(v+h) &= \int_{\Omega} \frac{1}{2} \|\nabla(v+h)\|^2 + g(v+h) \, d\Omega \\ &= \int_{\Omega} \frac{1}{2} \|\nabla v + \nabla h\|^2 + g v + g h \\ &= \int_{\Omega} \frac{1}{2} \|\nabla v\|^2 + \nabla v \cdot \nabla h + \frac{1}{2} \|\nabla h\|^2 + g v + g h \\ &= \mathcal{F}(v) + \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla h + g h + \frac{1}{2} \int_{\Omega} \|\nabla h\|^2 \\ &= \mathcal{F}(v) + \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla h + g h + \mathcal{O}(\|h\|_C^2) \end{aligned}$$

①

Formulation variationnelle.

② Interprétation des contraintes au bord de l'espace de travail

Donc \mathcal{F} est différentiable sur $C^2(\Omega, \mathbb{R})$, de différentielle

$$d\mathcal{F}(v) : h \mapsto \int \nabla v \cdot \nabla h + g^T h$$

Donc si v est solution de $Du = g \Leftrightarrow v$ est un point critique de \mathcal{F}

Et rappel : on veut aussi $\nabla u|_{\partial\Omega} = f$, donc h est essentiellement défini par le bord

$$\mathcal{F} : C_f^2(\Omega, \mathbb{R}) \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$\{ v \in C^2(\Omega, \mathbb{R}), \nabla v|_{\partial\Omega} = f \} = \text{espace affine de } C^2(\Omega, \mathbb{R})$$

Théorème :

v solution du pb de Plateau $\Leftrightarrow v$ pt critique de $\mathcal{F} : C_f^2(\Omega, \mathbb{R}) \longrightarrow \mathbb{R}$

② analyse de \mathcal{F} sur $C_f^2(\Omega, \mathbb{R})$:

Puis \mathcal{F} est convexe, continue et coercive (tend vers $+\infty$ en ∞)

③ \mathcal{F} :

Donc \mathcal{F} a un unique point critique, qui est un minimum. Donc le pb de Plateau a une unique solution. \square

3 - Analyse des difficultés :

• ① : La faiblesse faible impliquer des IPP en dimension d , c'est Stokes, Green-Ostrogoftski, ...

- ① : le pt est le choix de l'espace. Ici :

$$\mathcal{F} : C_f^2(\Omega, \mathbb{R}) \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$TC_f^2(\Omega, \mathbb{R}) = \{ v \in C_0^2(\Omega, \mathbb{R}) = f \text{ dans } C^2 \text{ qui vérifient} \}$$

Ω au bord

Et effectivement, on vérifie (to) alors $d\mathcal{F}(v)h = 0 \forall h \in C_f^2$ (mais à vérifier).

• ② convexité OK, continuité OK, mais la coercivité n'est pas évidente :

$$\text{On a } \int_{\Omega} \|\nabla v\|^2 + g^T v.$$

IP est clair qu'il existe des nœuds de fct v_n tq $\int_{\Omega} \|\nabla v_n\|^2 \leq \mathbb{R}$, $\int_{\Omega} v_n g \leq \int_{\Omega} v_n^2 \int g^2 \leq \mathbb{R}$, mais

$$\|v_n\|_{\infty} \longrightarrow +\infty$$

Donc il faut changer l'espace de définition pour espérer la coercivité (celle-ci est nécessaire pour qu'une fonctionnelle convexe ait le max). +

⇒ on introduit des espaces:

$$\{v / \|v\|_2 < \infty \text{ et } \|Dv\|_2 < \infty \text{ et } v|_{\partial\Omega} = f\}.$$

→ coercivité de ce bon espace

③ Une fonctionnelle convexe coercive continue a un minimum.

ds \mathbb{R}^k c'est vrai parce que les boules sont compactes et la convexité est stable.

En dimension ∞ , on utilise la convexité et le fait que l'espace est complet. Donc il faut compléter l'espace introduit ci-dessus:

$$H_f^1(\Omega) := \overline{\{v \in C^2(\Omega), \|v\|_2 < \infty, \|Dv\|_2 < \infty, v|_{\partial\Omega} = f\}}.$$

Donc existence et unicité de la solution.

• Nouveau pb apparaît: $\{u \in H_f^1(\Omega) \text{ est-elle } C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega}) ?$
 $\quad \quad \quad u|_{\partial\Omega} = f ?\}$

Regarder.

Question: une fonction de $H_f^1(\Omega)$ qui minimise la fonctionnelle \neq et elle automatiquement $C^2(\Omega)$?

4- Bilan: une approche variationnelle aux EDP:

Etat donnée une édp $\begin{cases} F(x, u, Du, \dots, D^m u) = 0 \\ u \in C^m(\Omega, \mathbb{R}) \text{ avec } \Omega \subset \mathbb{R}^k. \end{cases}$

On appelle solution forte toute solution du problème ci-dessus.

a) On cherche une formulation faible du problème: on raisonne au sens des distributions, et on écrit l'équation vérifiée par u au sens des distributions. Ceci fait intervenir des IPP, (d'où des formes type Green-Ostrogradski...). Il s'agit d'une équation du type

$A(u, \psi) = 0$
 avec $A(u, \cdot)$ linéaire en ψ (passt intervenir des dérivées de u)

b) On cherche dans quel espace l'équation obtenue est bien posée et peut avoir une solution. En général il s'agit d'

un espace de Sobolev, tout qui à faire un H^k pour qui il soit en Hilbert. On a alors hypothèse:

$A: E \times E \rightarrow \mathbb{R}$ avec des bonnes propriétés: continuité.

Pour une approche variationnelle, on cherche à dire

$A(u, \varphi) = dJ(u)\varphi$ où $J: E \rightarrow \mathbb{R}$ avec des bonnes propriétés: concavité, dérivable, ...

On dit que u est solution faible de (*) dans E si

$$A(u, \varphi) = 0 \quad \forall \varphi \in E.$$

- c). En utilisant des propriétés adéquates de J dans E , on établit l'existence d'une solution faible de (*) dans E .
- d) On démontre que toute solution faible, à priori dans E , est en fait n fois dérivable sur Ω .
- e) On montre qu'une solution faible suffisent régulière (par exemple n fois dérivable) est en fait une solution forte.

Pour réaliser ce programme il faut donc:

- introduire ces espaces appropriés (Sobolev)
- Avoir des théorèmes d'existence de solution faible (Lax Milgram)
- Avoir des résultats de régularité des solutions hypothétiques: une solution H_g^k au pb avec $g \in C^k$ est en fait dans un espace H^{k+2} . (difficile)
- Avoir des résultats d'hygiène de ces Sobolev: si $k \gg 1$, $H^k \hookrightarrow C^2(\Omega)$. (difficile)

Une fois l'existence et l'unicité établie, il faut savoir comment calculer une solution.

- Analyse numérique

Et puis cette approche factice pour le Laplacien nous pas pour les chaleurs ou les ondes. On verra quand on pourra utiliser les UP du Δ (analyse spectrale) pour étudier ces phénomènes.