

Discussion préliminaire

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

$$f(x) = 0$$

où f est une fonction algébrique (Polynôme)
→ ou pas (sh, 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 résolutions.

→ L'espace ds lequel on cherche a résoudre est primordial.

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

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

→ Une fois l'espace approprié choisi, il faut des outils :
on n'aime pas à calculer un solut algébrique
sple :

- TVI
- Limites (on construit solut com série)
- On peut aussi poser le pb en 1 pb de pt fixe
puis théorème du pt fixe de Banach
- Existence de minimums (vs th de Rolle ...)

Si maintenant on travaille avec des équats fonctionnelles :

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

ex : • Equadiff : $\dot{f}(t) = X(f(t))$

• EOP : $\partial_t u - \Delta u = 0$ ou $\partial_t u + u \partial_x u = 0$.

Les m pbs se posent :

Analyse fonctionnelle : $\left\{ \begin{array}{l} \textcircled{1}. \text{Espaces ds lesquels on peut espérer avoir des solut} \\ \text{(espaces complets adaptés à l'équat fonctionnelle)} \\ \textcircled{2}. \text{Outils d'existence de solut à certains pbs ds} \\ \text{ces espaces} \end{array} \right.$

But du cours : considérer des exles de ce qu'on peut dire en
 $\textcircled{1}$ et $\textcircled{2}$

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

- Résultats d'approximations: selon le mode de définition de votre espace, vous pouvez ne pas savoir a priori que les fct sont lisses et denses. Pbs d'approximation: (Convolute)

Sur ② • Resultat d'existence: Minimisation de fonctionnelles convexes.

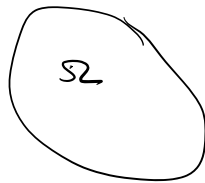
Ppe: Certaines EDP provenant de la \mathcal{C} ou géométrie, -- s'énoncent en fait $\hat{=}$ des pbs de minimisation (ex: chercher une géodésique, ou le mouvement d'un corps soumis à des forces extérieures).

- Qd l'algèbre le permet, construire des solutions
ex: équation de la chaleur linéaire
↳ séries de Fourier
↳ Transformées de Fourier.

formulation variationnelle d'EDP

1- Motivation:

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



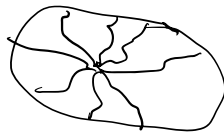
$$\begin{aligned} & \Omega \subset \mathbb{R}^d, \quad g: \Omega \rightarrow \mathbb{R}, \quad f: \partial\Omega \rightarrow \mathbb{R}. \\ & \text{trouver une fonction } u \text{ telle que} \\ & \begin{cases} \Delta u = g \\ u|_{\partial\Omega} = f \end{cases} \end{aligned}$$

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

Motivations physiques du problème:

Eq de la chaleur, P.S. de Plateau

$$\begin{cases} \Delta u = 0 \\ u|_{\partial\Omega} = f \end{cases}$$



gouverne la répartition de T^0 ds un domaine dont le bord est amené à une certaine température.

L'expérience dit: $\forall f$ continue, il doit y avoir une solution unique. La physique dit aussi comment calculer les solutions (Fourier, Brownien).

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = 0 \\ u|_{\partial\Omega} = f \quad u = f_t \\ u(0, x) = u_0(x) \end{cases}$$

gouverne l'évolution de T^0 ds un domaine initialiser à $T^0 u_0$, et auquel on impose une T^0 au bord à partir du temps 0.

Eq des ondes

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \Delta u = 0 \\ u|_{\partial\Omega} = 0 \end{cases}$$

équation des ondes: on a 1 membrane souple Ω dont le bord est attaché. Comment peut-on faire vibrer Ω ?

Quelles vibrations sont admises, ...? Quelles formes s'obtiennent, lesquelles

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:

$$\varphi \in C_c^\infty(\Omega) \leftarrow \text{fonc } C^\infty \text{ à support compact ds } \Omega. \\ (\text{Supp } \varphi := \{\varphi \neq 0\}).$$

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

$$\text{or } \Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \dots + \frac{\partial^2 u}{\partial x_d^2} = \operatorname{div} \begin{pmatrix} \frac{\partial u}{\partial x_1} \\ \vdots \\ \frac{\partial u}{\partial x_d} \end{pmatrix} = \operatorname{div} \nabla u.$$

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

Donc:

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

$$\text{Or } \int_{\Omega} \operatorname{div} \vec{X} = \int_{\partial\Omega} \vec{X} \cdot \vec{n} d\sigma \quad \text{où } \vec{n} = \text{vecteur normal.}$$

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

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



Formulation
variationnelle

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

①

Formulation
Variationnelle.

$$\text{Soit also } \mathcal{F}: C^2(\Omega, \mathbb{R}) \longrightarrow \mathbb{R} \\ v \longmapsto \frac{1}{2} \int_{\Omega} \|\nabla v\|^2 + g v$$

Calcul:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(v+h) &= \int_{\Omega} \frac{1}{2} \|\nabla(v+h)\|^2 + g(v+h) dx \\ &= \int_{\Omega} \frac{1}{2} \|\nabla v + \nabla h\|^2 + g v + g h \\ &= \int_{\Omega} \frac{1}{2} \|\nabla v\|^2 + \nabla v \cdot \nabla h + \frac{1}{2} \|\nabla h\|^2 + g v + g h \\ &= \mathcal{F}(v) + \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla h + g h + \frac{1}{2} \int_{\Omega} \|\nabla h\|^2 \\ &= \mathcal{F}(v) + \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla h + g h + o(\|h\|_{C^1}) \end{aligned}$$

Donc \mathcal{F} est différentiable sur $C^2(\Omega, \mathbb{R})$, de différentielle
 $d\mathcal{F}(v) : h \mapsto \int \nabla v \cdot \nabla h + qh$

Donc le solveur de $\Delta u = q \Leftrightarrow u$ est un point critique de \mathcal{F}

Et rappel : on veut aussi $u|_{\partial\Omega} = f$, donc de cet esprit, au début plutôt

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

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

Finalement :

le solveur du pb de Plateau $\Leftrightarrow u$ pt critique de $\mathcal{F} : C_f^2(\Omega, \mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{R}$

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

②
analyse de
la fonctionnelle

{ 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 implique des ZPP en dimension d, cas Stokes, Green-Ostrogradski, ...

• ② : le pb est le choix de l'espace. Ici :

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

$$TC_f^2(\Omega, \mathbb{R}) = \{ v \in C_0^2(\Omega, \mathbb{R}) = \text{fonc } C^2 \text{ qui valent } 0 \text{ au bord} \}$$

Et effectivement : on vérifie (*) alors $d\mathcal{F}(u)h = 0 \quad \forall h \in TC_f^2$ (mais à vérifier).

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

$$\text{On a } \int_{\Omega} \|\nabla u\|^2 + qu.$$

IP est clair qu'il existe des suites de fctn u_n tq $\int \|\nabla u_n\|^2 \leq R, \int u_n q \leq \int \Omega q^2 \leq R$ mais

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

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

\Rightarrow on introduit des espaces:

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

\hookrightarrow coercivité de la bon espace

③ Une fonctionnelle convexe coercive continue a un minimum:

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

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 solⁿ.

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

Regularité.

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

4. Bilan: une approche variationnelle aux EDP:

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

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, (donc des fonctions type Green-Ostrogradski...). Il s'agit d'une équation du type

$$A(u, \varphi) = 0$$

avec $A(u, \cdot)$ linéaire en φ (fait 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 qu'à faire un H^k pour qu'il soit un Hilbert. On a alors typiquement:

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

Par une approche variationnelle, on cherche à dire

$A(u, v) = dJ(u)v$ où $J: E \rightarrow \mathbb{R}$ avec des bonnes propriétés: coercivité, dérivabilité, --- convexité, ---

On dit que u est solution faible de (*) de E si $A(u, v) = 0 \quad \forall v \in E$.

- c). En utilisant des propriétés adéquates de J dans E , on établit l'existence d'une solution faible de (*) de E .
- d) On démontre que toute solution faible, à priori de E , est en fait n fois dérivable sur Ω .
- e) - On montre qu'une solution faible suffisamment 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 ths d'existence de solut^s faible (ex. Ritz)
- Avoir des résultats de Régularité des solut^s:
typique: une solut^s H^k_g au pb avec $g \in C^k$
est en fait dans un espace H^{k+2} . (difficile)
- Avoir des résultats d'inject^{on} de ces Sobolev:
si $k \gg 1$, $H^k \subset C^2(\Omega)$. (difficile)

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

- Analyse numérique

Et puis cette approche fonctionne pour le Laplacien mais pas pour les chaleurs ou les ondes. On verra quand on voudra utiliser les vp du Δ (analyse spectrale) pour étudier ces pb.