

COURS 10FORMULATION VARIATIONNELLE DES
PBMS ELLIPTIQUES

On veut analyser les EDP elliptiques : donner des résultats pour qu'un problème aux limites ait bien posé.

On utilise pour cela l'approche variationnelle (même si cela n'est pas propre aux éq elliptiques).

Considérons le problème prototype suivant :

$$(1) \begin{cases} -\Delta u = f, & \text{dans } \Omega \\ u = 0, & \text{sur } \partial\Omega \end{cases} \rightarrow \text{cl Dirichlet homogène.}$$

f mesurée connue donnée, u - fonction inconnue

Formulation classique vs formulation variationnelle.

• Formulation classique : rapport insuffisant de régularité pour la solution afin que l'équation (1) ait un sens.

• solution classique ou solution forte : $u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$
(au moins 2 fois continûment différentiable à l'intérieur de Ω et continue sur le bord de Ω)

Propriété : si $u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega}) \Rightarrow f \in C(\bar{\Omega})$

MAIS si $f \in C(\bar{\Omega})$ on peut pas montrer en général qu'il $\exists u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$ qui soit solution.

\Rightarrow on doit changer d'optique et remplacer l'éq formulation forte

le cas d'1 dimension ou d'espace

$N=1$ $\Omega = (0,1)$ on pose aux limites

$$\begin{cases} \frac{du}{dx} = f, & 0 < x < 1 \\ u(0) = u(1) = 0 \end{cases}$$

Ce problème admet une sol explicite donnée par la formule

$$-\frac{du}{dx} = \int_0^x f(s) ds + C_1 \quad \text{car on a } u(0) = 0$$

$$u(x) = x \int_0^1 f(s)(1-s) ds - \int_0^x f(s)(x-s) ds \quad x \in [0,1]$$

Pour des problèmes plus compliqués il n'y a pas de formule explicite

Approche variationnelle.

(2)

On admettra la formule de Green:

$w \in C^1(\bar{\Omega})$ à support borné dans Ω . Alors

$$\int_{\Omega} \frac{\partial w}{\partial x_i} dx = \int_{\partial\Omega} w n_i(x) ds.$$

n_i est le i -ème composant de la normale extérieure dans Ω .

Exemple. Formule d'intégration par parties qui généralise la formule de sd.

$$\int_{\Omega} u(x) \frac{\partial v}{\partial x_i}(x) dx = - \int_{\Omega} v(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} dx + \int_{\partial\Omega} u(x) v(x) n_i(x) d\sigma$$

$$(\text{en 1D } \int_a^b f(x) \cdot g'(x) dx = [f(x)g(x)]_a^b - \int_a^b f'(x)g(x) dx)$$

Dici on déduit que $\int_{\Omega} \Delta u \cdot v dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v dx + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} \cdot v d\sigma$

$$\frac{\partial u}{\partial n} = \nabla u \cdot n.$$

Propriété: Soit u une fonction de $C^2(\bar{\Omega})$ et X l'espace défini par $X = \{v \in C^1(\bar{\Omega}) \mid v = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}$. Alors u est solution du problème (1) si

$$(2) \quad \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v dx = \int_{\Omega} f v dx \quad \forall v \in X.$$

L'égalité (2) s'appelle formulation variationnelle.

Remarque. Si $u \in C^2(\bar{\Omega})$ (1) \Leftrightarrow (2) (on va le démontrer)

Par contre on voit que si $u \notin C^2(\bar{\Omega})$, la formulation (2) a un sens tandis que (1) n'en a pas.

Si on prend $v = u$ dans (2) on obtient ce qu'on appelle "égalité de l'énergie".

Preuve: $(1) \Rightarrow$ On multiplie par v l'éq (1) et on intègre par parties

$$\int_{\Omega} \Delta u \cdot v dx = - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v dx + \underbrace{\int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} \cdot v d\sigma}_{=0 \text{ car } v=0 \text{ sur } \partial\Omega}$$

$$\Rightarrow \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v dx = \int_{\Omega} f v dx.$$

Inversement si (2) est vérifiée par (1) $\Rightarrow \int_{\Omega} (\Delta u + f) v dx = 0 \quad \forall v \in V$

\Rightarrow

$$-\Delta u = f$$