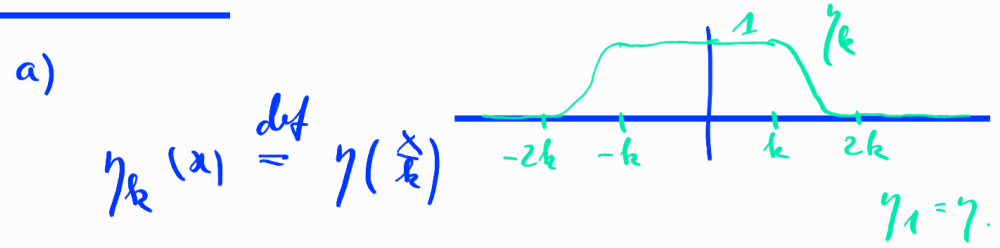


Bonjour.  $\forall k$ : Ex 1, 2, 4, 5. (Bonus 6)  
 (Ex 9, 8, 10, 7) ↑  
cours!

Ex. 9 (1) 
$$\begin{cases} -u'' + u = f \in L^2(\mathbb{R}) \\ u(x) \rightarrow 0 \text{ si } |x| \rightarrow +\infty \end{cases}$$

(2) 
$$\int_{\mathbb{R}} u'v' + \int_{\mathbb{R}} uv = \int_{\mathbb{R}} fv$$

$u$  s. classique:  $u \in C^2$  et (1) (donc  $f$  cont.)



$g \in L^2(\mathbb{R})$ . @:  $\forall \eta \quad \eta_k g \xrightarrow{L^2} g$ .

à montrer: 
$$\int_{\mathbb{R}} \underbrace{|\eta_k g - g|^2}_{|g|^2 (1-\eta_k)^2} dx \xrightarrow{k \rightarrow \infty} 0$$
 parcoursivement

et  $(1-\eta_k)^2 \leq 1$   
 et  $g \in L^2$ . On applique cr. dominé avec  $g^2$  comme majorant intégrable.

b) Soit  $u$  solution classique.  $\forall \eta \quad u \in H^1(\mathbb{R})$   
 et  $u$  sol. faible.

Indic: multiplier (1) par  $(u \cdot \eta_k)$  puis intégrer.

$$\int_{\mathbb{R}} -u'' (u \cdot \eta_k) + \int_{\mathbb{R}} u \cdot (u \cdot \eta_k) = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u \cdot \eta_k$$

(a) (b) (c)

Est-ce qu'on peut intégrer sur  $\mathbb{R}$  ici?  
 $u \in C^2(\mathbb{R})$ ,  $\lim_{|x| \rightarrow \infty} u(x) = 0$ .

(a):  $u, u''$  continus,  $\eta_k$  aussi et à supp compact.  
 $\rightarrow$  l'intégrale sur  $\mathbb{R}$  existe.

(b) pareil.

(c)  $f \in L^2(\mathbb{R})$ . 2 possibilités.

(c1):  $\int f \cdot \eta_k \leq C \left( \int |f|^2 \right)^{1/2} \left( \int |\eta_k|^2 \right)^{1/2}$

donc  $f \cdot \gamma_h \in L^1$  et  $u$  borné(!)

En effet,  $u$  cont.  $\mathbb{R}$  et limite nulle à l'infini impliquent  $u$  borné sur  $\mathbb{R}$ .

Soit  $\varepsilon = 1$ .  $\exists M: |x| \geq M \Rightarrow |u(x)| \leq \varepsilon$ .  
 et  $u$  borné sur  $[-M, M]$  car cet int. est compact.

(CL):  $(u \cdot \gamma_h) \in L^2(\mathbb{R})$ .  $u$  cont,  $\gamma_h$  aussi  $L^2$  à supp. comp.  $\Rightarrow (u \cdot \gamma_h)$  borné.

Puis, C-S montre que  $\int f \cdot (u \cdot \gamma_h)$  existe.

On a donc

$$\int_{\mathbb{R}} -u'' u \gamma_h + \int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u \cdot \gamma_h. \quad (3)$$

(rappel: (2):  $\int u'v + \int uv = \int uf$ )  
 que des dérivées premières!

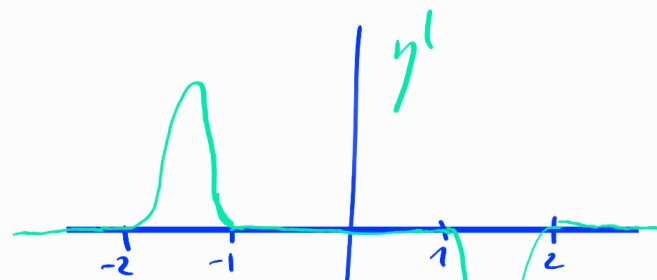
Par IPP sur  $[-3h, 3h]$ , (3) devient

$$\int_{\mathbb{R}} u' \cdot (u \gamma_h)' + \int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u \cdot \gamma_h$$

$$\int (u')^2 \gamma_h + \int u \cdot u \cdot \gamma_h'$$

$$(4) \quad \int_{\mathbb{R}} (u')^2 \gamma_h + \int_{\mathbb{R}} u^2 (\gamma_h + \gamma_h') = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u \cdot \gamma_h$$

$$\gamma_h(x) = \gamma\left(\frac{x}{h}\right) \rightsquigarrow \gamma_h'(x) = \frac{1}{h} \cdot \gamma'\left(\frac{x}{h}\right)$$



$\gamma_h'$  est borné car  $C^\infty$  à supp. compact.  $\|\gamma_h'\|_\infty \leq \frac{C}{h}$ .

En particulier, (4) donne:

$$\int_{\mathbb{R}} u^2 (\gamma_h + \gamma_h') \leq \int_{\mathbb{R}} |f \cdot u \cdot \gamma_h|$$

Par CS:  $\int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h + \int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h' \leq \left( \int_{\mathbb{R}} f^2 \gamma_h \right)^{1/2} \left( \int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h \right)^{1/2}$

et  $\left| \int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h' \right| \leq \frac{1}{k} \| \gamma_h' \|_{\infty} \left( \int_{-2h}^{-h} + \int_h^{2h} \right) u^2$

$\leq 2 \| \gamma_h' \|_{\infty} \cdot \underbrace{\sup_{|t| > k} u(t)^2}_{\xrightarrow{h \rightarrow \infty} 0!}$

Pour  $\varepsilon > 0$  il ex. donc  $n_{\varepsilon}$ :  $\forall h \geq n_{\varepsilon}$

$a_h - \varepsilon \leq \| f \|_2 \cdot a_h$

où  $a_h \stackrel{\text{def}}{=} \left( \int_{\mathbb{R}} u^2 \gamma_h \right)$ .

Il suit  $\left( a_h - \frac{\| f \|_2}{2} \right)^2 \leq \varepsilon + \frac{\| f \|_2^2}{4}$

$\Rightarrow a_h \leq \frac{\| f \|_2}{2} + \sqrt{\varepsilon + \frac{\| f \|_2^2}{4}}$   
 $\leq \| f \|_2 + \sqrt{\varepsilon}$  (via  $\sqrt{a+b} \leq \sqrt{a} + \sqrt{b}$ ).

Donc  $(a_h)$  bornée. Mais  $a_{2h} \geq \int_{-2h}^{2h} u^2 \geq a_h$

donc  $(a_{2^n})$  croissante, donc  $a_{2^n} \xrightarrow{n \rightarrow \infty} a$ .

Il suit facilement

$\int_{-2^n}^{2^n} u^2 \leq a_{2^n} \leq a \quad \forall n$

et donc  $u \in L^2(\mathbb{R})$ .

Rappelons (4):

$\int_{\mathbb{R}} \gamma_h (u')^2 + \int_{\mathbb{R}} u^2 (\gamma_h + \gamma_h') = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u \cdot \gamma_h$

on a  $|\gamma_h + \gamma_h'| \leq 1 + \frac{1}{k} \leq 1 + C$   
 $u^2 \in L^1$

donc  $\int_{\mathbb{R}} u^2 \xrightarrow{h \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}} u^2$  par

cv. domine

de même,  $u \in L^2$ ,  $f \in L^2 \rightarrow u \cdot f \in L^1$

et  $|\eta_k| \leq 1 \rightsquigarrow$

$$(**) \xrightarrow{h \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^2} u \cdot f.$$

Il suit

$$\lim_{h \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}} (u')^2 \eta_k = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u - \int_{\mathbb{R}} u^2$$

en particulier,

$$\lim_{h \rightarrow \infty} \int_{-h}^h (u')^2 = \int_{\mathbb{R}} f \cdot u - \int_{\mathbb{R}} u^2$$

Et finalement,  $u' \in L^2$ , donc

$u \in H^1(\mathbb{R})$

De plus,

$$\int_{\mathbb{R}} u' \psi' + \int_{\mathbb{R}} u \psi = \int_{\mathbb{R}} f \cdot \psi$$

pour tout  $\psi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ .

Par densité de  $\mathcal{D}(\mathbb{R})$  dans  $H^1(\mathbb{R})$   
ceci est vrai  $\forall v \in H^1(\mathbb{R})$  à la  
place de  $\psi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$

© Eq. Il a une sol. faible.

idée:  $v \mapsto \int f \cdot v$  est lin.  
et cont.

et à gauche on a

$$\langle u | v \rangle_{H^1}$$

On veut donc résoudre (trouver  $u$ )

$$\forall v \in H^1: \langle u | v \rangle_{H^1} = l(v).$$

On utilise le thm de représent. de Riesz

pour montrer qu'il existe tel  $u \in H^1$  existe.

(d) Soit  $f$  continu, mg.  $u$  sol. classique.

①  $u \in H^1(\mathbb{R}) \Rightarrow u$  continue.

② Au sens  $\mathcal{D}'$ ,  $\langle u'', \varphi \rangle = -\int u' \varphi'$

Ainsi:  $\int u' \varphi' + \int u \varphi = \int f \cdot \varphi$

$(\Rightarrow) \langle -u'', \varphi \rangle = \langle \underbrace{f-u}, \varphi \rangle \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$

Ce qui montre  $u'' = u - f$  P.P.

Ainsi

**Astuce**

$$\frac{u'(t+h) - u'(t)}{h} = \frac{1}{h} \int_t^{t+h} u''(s) ds$$
$$\stackrel{\text{①}}{=} \frac{1}{h} \int_t^{t+h} (u(s) - f(s)) ds$$
$$\xrightarrow{h \rightarrow 0} u(t) - f(t)$$

montrer que  $u'$  est dérivable, et  $u'' = f - u$  qui est continue.

$\Rightarrow u \in C^2(\mathbb{R})$ . On a déjà vu  $u'' + u = f$  p.p.

ce qui donne, par continuité à gauche et droite, égalité partout. QED

---

Ex 10  $a_1(u, v) = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v + \left( \int_{\Omega} u \right) \left( \int_{\Omega} v \right)$

(a) ("elliptique" = "convexe")

•  $a_1(u, v) = a_1(v, u)$

•  $a_1(\alpha u + \beta v, w) = \alpha \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla w + \beta \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla w$

$$+ \alpha \left( \int_{\Omega} u \right) \left( \int_{\Omega} w \right) + \beta \left( \int_{\Omega} v \right) \left( \int_{\Omega} w \right)$$

$$= \alpha \mathcal{O}_1(u, w) + \beta \mathcal{O}_1(v, w).$$

donc bilinéaire dans le premier  
arg.  $\oplus$  symétrique  $\rightarrow$  bilin.

•  $\mathcal{O}_1$  contin. si  $V = H^1(\Omega)$

$$|\mathcal{O}_1(u, v)| \leq M \|u\|_V \cdot \|v\|_V$$

Par CS:  $\int_{\Omega} Du \cdot Dv \leq \|u\|_{H^1} \cdot \|v\|_{H^1}$

Par C-S:  $\left| \int_{\Omega} u \cdot 1 \right| \leq |\Omega|^{1/2} \cdot \|u\|_L$   
 $\uparrow$   
 ou  $v=1$   $\leq |\Omega|^{1/2} \cdot \|u\|_{H^1}$

$$\Rightarrow |\mathcal{O}_1(u, v)| \leq \underbrace{(1 + |\Omega|)}_{=M} \cdot \|u\|_{H^1} \cdot \|v\|_{H^1}$$

Rappel:  $\mathcal{O}_{\lambda}(u, v) = \lambda \langle u | v \rangle + \mathcal{O}_1(u, v).$

•  $\mathcal{O}_{\lambda}$  coercive? Req:  $\mathcal{O}_{\lambda}(u, u) \geq \delta \|u\|^2$

$$\lambda \|u\|^2 + \mathcal{O}_1(u, u) = \int_{\Omega} (Du)^2 + \underbrace{\left( \int_{\Omega} u \right)^2}_{\geq 0} + \lambda \|u\|^2$$

$$\geq \min(1, \lambda) \cdot \|u\|_{H^1}^2$$

Minoré avec  
0!

Remarque: on a rajouté  $\lambda \langle u | v \rangle$   
à la forme. En effet, je ne  
vois pas comment "sauver" l'inégalité  
autrement: si on avait

$$\left( \int u \right)^2 \geq \int u^2 \text{ on obtiendrait}$$

$$\|u\|_{L^2} \stackrel{CS}{\leq} \|u\|_{L^1} \stackrel{CS}{\leq} \|u\|_{L^2}$$

Ce qui est impossible.

(b) Pour  $\lambda > 0$  on a donc que

$$\mathcal{O}_1(u, v) = \int_{\Omega} f \cdot v \quad \text{possède une sol. } u_2 \text{ pour } f \in L^2$$

→ Lax-Milgram!  $\forall v \in H^1(\Omega)$ . Soit  $\lambda = 1$

$$(u|v)_{H^1} + \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v + \left( \int_{\Omega} u \right) \left( \int_{\Omega} v \right) = \int_{\Omega} f \cdot v$$

$$v = \mathbb{1}_{\Omega} \quad \text{ou } \lambda$$

$$\int_{\Omega} u + \left( \int_{\Omega} u \right) |\Omega| = \int_{\Omega} f$$

donne 
$$\int_{\Omega} u = \left( \frac{1}{1+|\Omega|} \right) \int_{\Omega} f$$

© Si  $\int_{\Omega} f = 0$ ,  $\int_{\Omega} u = 0$ , et la forme se simplifie: D'un côté,

$$\mathcal{O}_1(u, v) = \int_{\Omega} uv + \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v$$

de l'autre,  $\mathcal{O}_1(u, v) = \langle Au | v \rangle_{L^2}$ .

Applicans  $\otimes$  à  $v = \varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ .

$$\text{Alors } \mathcal{O}_1(u, \varphi) = \int_{\Omega} (u - \Delta u) \cdot \varphi.$$

L'équation  $\mathcal{O}_1(u, \varphi) = \ell(\varphi) = \int_{\Omega} f \cdot \varphi$  devient donc

$$\int_{\Omega} (u - \Delta u) \cdot \varphi = \int_{\Omega} f \cdot \varphi$$

donc 
$$u - \Delta u = f \quad \text{au sens } \mathcal{D}'$$

- fin -

P.S. me contactez par mail s'il y a des questions!

