

## DM1 – CIP–EDP

À rendre pour le 07/04/2020.

**Correction. Intégrale de Gauss par Fubini**

1. On applique un changement de variable polaire, licite car la fonction intégrée est mesurable positive. On obtient

$$I_a = \int_0^a \int_0^{2\pi} \exp(-r^2) r dr d\theta$$

Par le théorème de Fubini

$$I_a = \int_0^a \int_0^{2\pi} r \exp(-r^2) d\theta dr = -2\pi \frac{1}{2} \int_0^a -2r \exp(-r^2) dr = \pi (1 - e^{-a^2}).$$

2. C'est le théorème de Fubini, la fonction intégrée étant mesurable positive, qui permet d'affirmer que

$$J_a = \int_{-a}^a \int_{-a}^a \exp(-x^2) \exp(-y^2) dx dy = \int_{-a}^a \int_{-a}^a \exp(-x^2) dx \exp(-y^2) dy = \left( \int_{-a}^a e^{-x^2} dx \right)^2$$

3. La fonction intégrée est positive et le carré de côté  $a$  contient le disque de rayon  $a$  mais est inclus dans le disque de rayon  $\sqrt{2}a$ .
4. Comme  $I_a \xrightarrow{a \rightarrow +\infty} \pi$  alors par encadrement  $J_a$  aussi, donc en prenant la racine carrée dans le résultat de la question 2 on obtient

$$\int_{-a}^a \exp(-x^2) dx \xrightarrow{a \rightarrow +\infty} \sqrt{\pi}$$

or par ailleurs

$$\int_{-a}^a \exp(-x^2) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-x^2) \chi_{[-a,a]}(x) dx \xrightarrow{a \rightarrow +\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-x^2) dx$$

par convergence monotone.

**Correction. Produit de convolution**

1. Soit  $x \in \mathbb{R}$ . Que  $f \star g(x)$  existe est dû à l'inégalité de Hölder. Elle donne

$$|f \star g(x)| \leq \left( \int_{\mathbb{R}} |f(x-y)|^p dy \right)^{1/p} \left( \int_{\mathbb{R}} |g(y)|^q dy \right)^{1/q} = \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^q}$$

la dernière égalité est justifiée par le changement de variable (translation)  $u = x - y$ ,  $du = -dy$ . Cette majoration étant indépendante de  $x$  on en déduit que  $f \star g$  est borné et que

$$\|f \star g\|_{L^\infty} \leq \|f\|_{L^p} \|g\|_{L^q}.$$

2. Notons  $F(x, y) = f(x - y)g(y)$ . Commençons par remarquer que

$$\int_{\mathbb{R}} |F(x, y)| dx = |g(y)| \int_{\mathbb{R}} |f(x - y)| dx = \|f\|_{L^1} |g(y)|$$

et donc

$$\int_{\mathbb{R}} \left( \int_{\mathbb{R}} |F(x, y)| dx \right) dy = \|f\|_{L^1} \|g\|_{L^1} < +\infty$$

donc par Fubini appliqué à la fonction mesurable positive  $|F|$ , on obtient que  $F$  est intégrable sur  $\mathbb{R}^2$ . En appliquant Fubini à cette fois à la fonction intégrable  $F$  on obtient alors que  $x \mapsto \int_{\mathbb{R}} F(x, y) dy$  est définie presque partout, c'est-à-dire  $f \star g$  est définie presque partout. De plus en appliquant l'inégalité triangulaire on obtient

$$\int_{\mathbb{R}} |f \star g|(x) dx = \int_{\mathbb{R}} \left| \int_{\mathbb{R}} f(x-y)g(y) dy \right| dx \leq \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} |F(x, y)| dx dy = \|f\|_{L^1} \|g\|_{L^1}$$

ce qui justifie que  $f \star g \in L^1$  et donne l'inégalité désirée.

### Correction. Résolution de $T' = 0$ au sens des distributions

1. Soit  $\varphi \in (\mathbb{R})$ . Le support de  $\varphi$  étant compact il est inclus dans un segment  $[a, b]$ . On a alors

$$\langle T', \varphi \rangle = -\langle T, \varphi' \rangle = \int_{\mathbb{R}} c \varphi' = c \int_a^b \varphi' = c(\varphi(b) - \varphi(a)) = c(0 - 0) = 0.$$

2. (a) ( $\Rightarrow$ ). Supposons qu'il existe  $\psi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$  telle que  $\varphi = \psi'$ . Alors  $\int_{\mathbb{R}} \varphi = \int_{\mathbb{R}} \psi' = 0$  par le même calcul que ci-dessus.

( $\Leftarrow$ ). Supposons que  $\int_{\mathbb{R}} \varphi = 0$ . Notons  $[a, b]$  un segment contenant le support de  $\varphi$ . Posons  $\psi(x) = \int_a^x \varphi(s) ds$ . Alors  $\psi' = \varphi$ . Il reste à vérifier que  $\psi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ . On a  $\psi$  de classe  $\mathcal{C}^\infty$  car  $\varphi$  l'est. Il reste seulement à vérifier que  $\psi$  est à support compact, mais pour  $x < a$  on a bien  $\psi(x) = 0$  (on intègre en dehors du support de  $\varphi$ ) et pour  $x > b$  on a  $\psi(x) = \int_a^x \varphi(s) ds = \int_a^b \varphi(s) ds = 0$ .

- (b) Il suffit de prendre n'importe quelle fonction test d'intégrale non-nulle et de la diviser par son intégrale, par exemple notons

$$\tilde{\theta} : x \mapsto \begin{cases} \exp\left(-\frac{1}{1-|x|^2}\right) & \text{si } |x| < 1 \\ 0 & \text{sinon} \end{cases}$$

Il suffit alors de poser  $\theta = \frac{\tilde{\theta}}{\int_{\mathbb{R}} \tilde{\theta}}$ .

- (c) Soit  $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ . Unicité : supposons qu'on ait une décomposition

$$\varphi = f + \lambda \theta$$

avec  $f = g' \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$  et  $\lambda$  réel. En intégrant sur  $\mathbb{R}$  on obtient  $\int_{\mathbb{R}} \varphi = \lambda \int_{\mathbb{R}} \theta = \lambda$ . L'unique décomposition possible est donc

$$\varphi = \left( \varphi - \left( \int_{\mathbb{R}} \varphi \right) \theta \right) + \left( \int_{\mathbb{R}} \varphi \right) \theta$$

Existence : vérifions que la décomposition ci-dessus convient. Il ne reste qu'à vérifier que  $(\varphi - (\int_{\mathbb{R}} \varphi) \theta)$  est bien une fonction test dérivée. Mais son intégrale est nulle, et la question 2(a) conclut.

- (d) Supposons  $T' = 0$ . Soit  $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ . Alors

$$\begin{aligned} \langle T, \varphi \rangle &= \left\langle T, \underbrace{\left( \varphi - \left( \int_{\mathbb{R}} \varphi \right) \theta \right)}_{\psi'} + \left( \int_{\mathbb{R}} \varphi \right) \theta \right\rangle \\ &= \langle T, \psi' \rangle + \left\langle T, \left( \int_{\mathbb{R}} \varphi \right) \theta \right\rangle \\ &= -\langle T', \psi \rangle + \left( \int_{\mathbb{R}} \varphi \right) \langle T, \theta \rangle \\ &= \int_{\mathbb{R}} \langle T, \theta \rangle \varphi \end{aligned}$$

ce qui prouve que  $T = \langle T, \theta \rangle$  est une fonction, constante.

## Correction. Une formulation variationnelle de Robin

1. En multipliant par  $v$  régulière et en intégrant par parties il vient

$$-\int_0^1 u''v = -[u'v]_0^1 + \int_0^1 u'v' = -u'(1)v(1) + u'(0)v(0) + \int_0^1 u'v' = \frac{u(1)v(1)}{b} + \frac{u(0)v(0)}{a} + \int_0^1 u'v'.$$

en supposant  $a \neq 0, b \neq 0$ . On propose donc la formulation suivante :

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Trouver } u \in H^1(]0, 1[) \text{ telle que} \\ \frac{u(1)v(1)}{b} + \frac{u(0)v(0)}{a} + \int_0^1 u'v' + \int_0^1 uv = \int_0^1 fv \quad \forall v \in H^1(]0, 1[) \end{array} \right. \quad (1)$$

Remarque importante : par injection continue (en dimension 1) de  $H^1$  dans  $\mathcal{C}^0$ , les termes  $u(0), v(0), u(1), v(1)$  ont bien un sens. En revanche cela n'aurait pas de sens de garder des termes en  $u'(0)$  ou  $u'(1)$  dans la formulation variationnelle car si  $u \in H^1$  alors  $u'$  n'est définie que presque partout donc  $u'(0)$  et  $u'(1)$  n'ont a priori pas de sens ! C'est justement tout le travail de la suite que de dire qu'en fait, pour la solution de cette équation, si.

2. Ici on a les formes bilinéaires et linéaires sur  $V = H^1(]0, 1[)$  respectives

$$a(u, v) = \int_0^1 u'v' + \frac{u(1)v(1)}{b} + \frac{u(0)v(0)}{a} + \int_0^1 uv, \quad L(v) = \int_0^1 fv$$

- $H^1(]0, 1[)$  est bien un espace de Hilbert.
- $L$  est clairement linéaire, et sa continuité provient de l'inégalité de Cauchy-Schwarz.
- $a$  est
  - clairement bilinéaire.
  - coercive si  $a > 0, b > 0$ , en effet on a alors

$$a(u, u) = \int_0^1 u'^2 + \frac{u(1)^2}{b} + \frac{u(0)^2}{a} + \int_0^1 u^2 \geq \int_0^1 u'^2 + \int_0^1 u^2 = \|u\|_{H^1}^2$$

- continue car par inégalités triangulaires

$$\begin{aligned} |a(u, v)| &\leq (u, v)_{H^1} + \frac{1}{b}|u(1)||v(1)| + \frac{1}{a}|u(0)||v(0)| \\ &\leq (u, v)_{H^1} + \frac{1}{b}\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{L^\infty} + \frac{1}{a}\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{L^\infty} \\ &\leq (u, v)_{H^1} + M\|u\|_{L^\infty}\|v\|_{L^\infty} \quad \text{avec } M = 2 \max\left(\frac{1}{a}, \frac{1}{b}\right) \\ &\leq (u, v)_{H^1} + MC\|u\|_{H^1}\|v\|_{H^1} \quad \text{par injection continue de } H^1 \text{ dans } \mathcal{C}^0 \\ &\leq (MC + 1)\|u\|_{H^1}\|v\|_{H^1} \quad \text{par Cauchy-Schwarz} \end{aligned}$$

Le théorème de Lax-Milgram assure alors que cette formulation variationnelle admet une unique solution  $u \in H^1(]0, 1[)$ .

3. Par injection de Sobolev, il suffit de montrer que  $u$  est en fait  $H^2(]0, 1[)$  pour montrer qu'elle est  $\mathcal{C}^1([0, 1])$ . Comme  $f$  est continue sur  $[0, 1]$  elle y est  $L^2$ . Mais on a alors pour toute fonction  $v \in \mathcal{D}(]0, 1[)$ , comme  $v$  est nulle au bord tous les termes en 0 et en 1 disparaissent et il reste

$$\int_0^1 u'v' = \int_0^1 (f - u)v$$

donc au sens des distributions sur  $]0, 1[$  on a  $u'' = u - f \in L^2$  donc  $u'' \in L^2$  donc  $u \in H^2$  ce qui conclut. De plus comme  $f$  est continue sur  $[0, 1]$  on a alors  $u'' = u - f$  qui l'est aussi, donc  $u$  est  $\mathcal{C}^2([0, 1])$ .

4. Comme vu ci-dessus, en écrivant la formulation variationnelle dans un premier temps avec  $v \in \mathcal{D}(]0, 1[)$  on obtient

$$0 = \int_0^1 (u'v' + uv - fv) = \int_0^1 (-u'' + u - f)v$$

en intégrant par parties ( $v$  est nulle au bord). Ceci étant valable pour tout  $v \in \mathcal{D}(]0, 1[)$  on a bien l'équation recherchée

$$\boxed{-u'' + u - f = 0 \text{ sur } ]0, 1[}$$

Pour obtenir la condition de bord on écrit maintenant la formulation contre des fonctions  $v \in \mathcal{D}([0, 1])$  qui peuvent donc être quelconques en 0 et en 1. On a

$$a(u, v) = L(v)$$

donc

$$\begin{aligned} 0 &= \int_0^1 (u'v' + uv - fv) + \frac{u(1)v(1)}{b} + \frac{u(0)v(0)}{a} \\ &= \int_0^1 (-u'' + u - f)v + [vu']_0^1 + \frac{u(1)v(1)}{b} + \frac{u(0)v(0)}{a} \\ &= v(1) \left( u'(1) + \frac{u(1)}{b} \right) + v(0) \left( -u'(0) + \frac{1}{a}u(0) \right) \end{aligned}$$

Et comme  $v(0)$  et  $v(1)$  peuvent être quelconques, on obtient bien la condition de bord désirée :

$$\boxed{u'(1) + \frac{u(1)}{b} = -u'(0) + \frac{1}{a}u(0) = 0.}$$