

MAP 431 Contrôle classant 2010

Sujet proposé par F. Alouges et H. Ammari

Corrigé

1 Problème 1 (12 points)

Les quatre premières questions sont essentiellement des questions de cours.

- On sait que $\phi_k \in H_0^1(\Omega)$ vérifie $-\Delta\phi_k = \lambda_k\phi_k$. En appliquant le Théorème 1, on en déduit que $\phi_k \in H^3(\Omega)$, puis par récurrence, que $\phi_k \in H^p(\Omega)$, $\forall p \geq 0$. Il en est de même de toutes ses dérivées (car si $u \in H^p$, alors toute dérivée α -ième est dans $H^{p-|\alpha|}$ pour tout multiindice α tel que $|\alpha| \leq p$). Or pour $p > d/2$ où d est la dimension de l'espace, $H^p(\Omega) \subset C^0(\bar{\Omega})$, ce qui montre que toutes les dérivées de ϕ_k sont continues, c'est-à-dire que $\phi_k \in C^\infty(\bar{\Omega})$. Enfin, par simple application de la formule de Green on a :

$$\lambda_k = \lambda_k \int_{\Omega} \phi_k^2 dx = - \int_{\Omega} \Delta\phi_k \phi_k dx = \int_{\Omega} |\nabla\phi_k|^2 dx.$$

- La fonction g est de classe C^1 et vérifie

$$\forall t > 0, g'(t) = \exp\left(-\int_0^t b(s) ds\right) (f'(t) - b(t)f(t)) \leq 0.$$

On en déduit que g est décroissante, ce qui implique que

$$\forall t > 0, g(t) \leq g(0) = f(0),$$

ce qui est l'inégalité demandée.

- C'est classique. On pose $V = H_0^1(\Omega)$, et $L(v) = \int_{\Omega} f v dx$. La formulation variationnelle du problème s'écrit :

Trouver $u \in V$ tel que $\forall v \in V$, on ait $a(u, v) = L(v)$.

Elle admet une unique solution $\bar{u} \in H_0^1(\Omega)$ par application du théorème de Lax-Milgram (ou de Riesz ici).

- D'après le cours, la formulation variationnelle du problème s'écrit :

Trouver $u \in \mathcal{C}(0, T; H) \cap L^2(0, T; V)$ tel que $\forall v \in V$ on ait

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} u(t, x)v(x) dx + a(u(t, \cdot), v(\cdot)) = \int_{\Omega} f(x)v(x) dx$$

où la dérivée en temps s'entend au sens faible, $V = H_0^1(\Omega)$ et $H = L^2(\Omega)$. On est alors dans les hypothèses du théorème 8.2.3 du poly et cette formulation variationnelle admet donc une unique solution telle que $u(0, x) = u_0(x)$ p.p..

- En soustrayant la formulation variationnelle de la question précédente, on trouve, en posant $w = u - \bar{u}$:

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} w(t, x)v(x) dx + a(w(t, \cdot), v(\cdot)) = 0,$$

ce qui, en posant $w(t, x) = \sum_{k \in \mathbb{N}} w_k(t) \phi_k(x)$ et en prenant $v = \phi_k$ donne directement :

$$\frac{dw_k}{dt} + \lambda_k w_k = 0, \text{ soit } w_k(t) = w_k(0) \exp(-\lambda_k t).$$

On a alors

$$\begin{aligned} \|w(t, \cdot)\|_{L^2} &= \sum_k w_k(t)^2 = \sum_k w_k(0)^2 \exp(-2\lambda_k t) \\ &\leq \sum_k w_k(0)^2 \exp(-2\lambda_1 t) = \exp(-2\lambda_1 t) \sum_k w_k^2, \end{aligned}$$

ce qui signifie que

$$\|w(t, \cdot)\|_{L^2} \leq \|w(0, \cdot)\|_{L^2} \exp(-\lambda_1 t)$$

ou encore que $u(t, \cdot)$ converge exponentiellement vite (dans L^2) vers \bar{u} .

4. On multiplie l'équation par $u(t, \cdot)$ et on intègre sur Ω . On suppose que $u \in \mathcal{C}^2([0, T] \times \bar{\Omega})$ (pour pouvoir en particulier utiliser la formule de Green) :

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} u^2(t, x) dx + \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx = \mu(t) \int_{\Omega} u^2(t, x) dx.$$

En utilisant le fait que les solutions vérifient $\|u(t, \cdot)\|_{L^2} = 1 \forall t$, on trouve (8). On décompose ensuite $u = \sum_k \alpha_k(t) \phi_k$ avec $\sum_k \alpha_k(t)^2 = \|u(t, \cdot)\|_{L^2}^2 = 1$. Comme $\left(\frac{\phi_k}{\sqrt{\lambda_k}}\right)$ est une base hilbertienne de $H_0^1(\Omega)$ pour le produit scalaire $a(\cdot, \cdot)$, on a

$$\begin{aligned} \mu(t) &= a(u(t, \cdot), u(t, \cdot)) \\ &= a\left(\sum_k \alpha_k(t) \sqrt{\lambda_k} \frac{\phi_k}{\sqrt{\lambda_k}}, \sum_k \alpha_k(t) \sqrt{\lambda_k} \frac{\phi_k}{\sqrt{\lambda_k}}\right) \\ &= \sum_k \lambda_k \alpha_k(t)^2 \end{aligned} \tag{1.1}$$

$$\begin{aligned} &\geq \lambda_1 \sum_k \alpha_k(t)^2 \\ &= \lambda_1. \end{aligned} \tag{1.2}$$

Comme $\forall k \geq 2, \lambda_k > \lambda_1$, l'inégalité (1.2) est stricte sauf si $\alpha_k(t) = 0$ pour tout $k \geq 2$. On a alors $\alpha_1(t) = \pm 1$ ce qui signifie que $u(t, \cdot) = \pm u_1$.

Pour montrer que $\mu(t)$ décroît, on multiplie l'équation par $\frac{\partial u}{\partial t}$ et on intègre sur Ω . On obtient alors

$$\int_{\Omega} \left(\frac{\partial u}{\partial t}\right)^2 dx + \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |\nabla u|^2(t, x) dx = \frac{\mu(t)}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} u^2(t, x) dx = 0,$$

ce qui signifie que

$$\frac{d\mu}{dt} = -2 \int_{\Omega} \left(\frac{\partial u}{\partial t}\right)^2 dx \leq 0.$$

5. Construction de solutions particulières.

- 5.1 L'existence et l'unicité d'une solution $u(t, x) = \sum_{k=1}^N \alpha_k(t) \phi_k(x)$ dans E_N sont équivalents à l'existence et l'unicité d'une solution au système différentiel sur les coefficients α_k

$$\frac{d}{dt} \alpha_k(t) + \lambda_k \alpha_k(t) = \lambda(u(t)) \alpha_k(t) \quad \forall k \in \{1, \dots, N\},$$

avec $\lambda(u(t)) = \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx = \sum_{k=1}^N \lambda_k \alpha_k^2(t)$ d'après (1.1) et $\alpha_k(0) = \alpha_k^0$. En réécrivant le système sous la forme

$$\frac{d}{dt} \alpha_k(t) = \left(\sum_{i=1}^N \lambda_k \alpha_i^2 - \lambda_k \right) \alpha_k(t) \quad \forall k \in \{1, \dots, N\},$$

on a un système différentiel (en posant $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_N)$) du type

$$\begin{cases} \frac{d\alpha}{dt} = F(\alpha), \\ \alpha(0) = \alpha^0, \end{cases}$$

où $F : \mathbb{R}^N \rightarrow \mathbb{R}^N$ est de classe \mathcal{C}^∞ . Le théorème de Cauchy-Lipschitz assure l'existence et l'unicité d'une solution maximale de classe \mathcal{C}^∞ sur un intervalle de temps $[0, T^*[$. Le théorème des bouts stipule que si $T^* \neq +\infty$ alors $\lim_{t \rightarrow T^*} \|\alpha(t)\| = +\infty$. Mais le calcul suggéré dans l'énoncé montre que

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \left(\sum_{k=1}^N \alpha_k^2(t) - 1 \right) = \left(\sum_k \lambda_k \alpha_k^2 \right) \left(\sum_i \alpha_i^2 - 1 \right),$$

ce qui donne $\left(\sum_{k=1}^N \alpha_k^2(t) - 1 \right) = \left(\sum_{k=1}^N \alpha_k^2(0) - 1 \right) \exp \left(2 \int_0^t \lambda(u(s)) ds \right) = 0$, car $\sum_{i=1}^N \alpha_i^2(0) = \|u^0\|_{L^2}^2 = 1$. Ainsi $\sum_{i=1}^N \alpha_i^2(t) = \|u(t, \cdot)\|_{L^2}^2 = 1$ et α reste borné. La solution est donc globale ($T^* = +\infty$). La solution construite est alors une combinaison linéaire à coefficients \mathcal{C}^∞ de fonctions $\mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega})$ (d'après la question 1.), c'est-à-dire que $u \in \mathcal{C}^\infty([0, +\infty[\times \bar{\Omega})$.

- 5.2** Comme $u \in \mathcal{C}^\infty([0, +\infty[\times \Omega)$, le même calcul que celui fait en question 4. montre que $\lambda(u(t))$ décroît. Comme c'est une fonction positive, elle converge et on appelle λ^* sa limite lorsque t tend vers $+\infty$. On sait par ailleurs d'après la question 4. que $\lambda(u(t)) \geq \lambda_1, \forall t > 0$, ce qui donne $\lambda^* \geq \lambda_1$. Enfin, l'équation sur α_1 donne

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \alpha_1(t) &= (\lambda(u(t)) - \lambda_1) \alpha_1(t) \\ &\geq (\lambda^* - \lambda_1) \alpha_1(t), \end{aligned} \tag{1.3}$$

d'où l'on déduit (en utilisant le lemme de Gronwall) que $\alpha_1(t) \geq \alpha_1(0) \exp((\lambda^* - \lambda_1)t)$ qui tend vers $+\infty$ si $\lambda^* \neq \lambda_1$ (car $\alpha_1(0) > 0$). La contradiction vient du fait que α_1 reste borné pour tout temps (car $\sum_{i=1}^N \alpha_i^2 = 1$) et ainsi $\lambda^* = \lim_{t \rightarrow +\infty} \lambda(t) = \lambda_1$.

Enfin, en intégrant (1.3), on obtient

$$\alpha_1(t) = \alpha_1(0) \exp \left(\int_0^t \lambda(u(s)) - \lambda_1 ds \right)$$

est une fonction croissante du temps (car $\lambda(u(s)) \geq \lambda_1, \forall s > 0$). Les autres composantes α_k pour $k > 1$ vérifient de même

$$\alpha_k(t) = \alpha_k(0) \exp \left(\int_0^t \lambda(u(s)) - \lambda_k ds \right)$$

qui tend vers 0 lorsque t tend vers $+\infty$ en vertu de la simplicité de λ_1 . Comme $\sum_{k=1}^N \alpha_k^2(t) = 1$ on en déduit que $\alpha_1(t)$ converge vers 1 lorsque t tend vers $+\infty$.

6. Construction de solutions dans le cas général.

- 6.1** On décompose u_0 dans la base hilbertienne $\phi_k : u_0 = \sum_{k \geq 1} \alpha_k^0 \phi_k$, et l'on sait que la série converge dans H_0^1 , et d'après l'hypothèse que $\alpha_1^0 > 0$. On pose alors $w^N = \sum_{k=1}^N \alpha_k^0 \phi_k$ et $u_0^N = \frac{w^N}{\|w^N\|_{L^2}}$ qui a un sens puisque le dénominateur n'est jamais nul (car $\int_\Omega w^N(x) u_1(x) \neq 0$). Ainsi, u_0^N satisfait les deux premières propriétés. La troisième provient du fait que $\int_\Omega u_0^N(x) u_1(x) dx = \frac{\alpha_1^0}{\|w^N\|_{L^2}^2} > 0$ et la quatrième de ce que $(w^N)_{N \geq 1}$ converge dans H_0^1 vers u_0 et donc aussi dans L^2 . Ainsi $\lim_{N \rightarrow +\infty} \|w^N\|_{L^2} = 1$ et par division de limites on a le résultat. Enfin, la dernière propriété demandée provient du fait que $\lambda(u_0^N) = \frac{\lambda(w^N)}{\|w^N\|_{L^2}^2}$ et que le numérateur et le dénominateur de cette fraction sont des termes généraux de deux suites convergentes.

6.2 En soustrayant les deux équations satisfaites par u^N et u^M , on obtient

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial t} (u^N - u^M) - \Delta(u^N - u^M) &= \lambda(u^N)u^N - \lambda(u^M)u^M \\ &= \frac{\lambda(u^N) + \lambda(u^M)}{2} (u^N - u^M) + (\lambda(u^N) - \lambda(u^M)) \frac{u^N + u^M}{2}. \end{aligned}$$

On multiplie par $(u^N - u^M)$ et on intègre sur Ω . En remarquant que le dernier terme vérifie

$$\int_{\Omega} (\lambda(u^N) - \lambda(u^M)) \frac{u^N + u^M}{2} (u^N - u^M) = (\lambda(u^N) - \lambda(u^M)) (\|u^N\|_{L^2} - \|u^M\|_{L^2}) = 0$$

(car pour tout temps t , $\|u^N(t)\|_{L^2} = \|u^M(t)\|_{L^2} = 1$ d'après la question **5.1**), on obtient

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} (u^N - u^M)^2 dx + \int_{\Omega} |\nabla(u^N - u^M)|^2 dx = \frac{\lambda(u^N) + \lambda(u^M)}{2} \int_{\Omega} (u^N - u^M)^2 dx. \quad (1.4)$$

On déduit de cette égalité l'inégalité (car $\lambda(u^N)$ et $\lambda(u^M)$ sont décroissantes) :

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} (u^N - u^M)^2 dx \leq C \int_{\Omega} (u^N - u^M)^2 dx \quad (1.5)$$

avec $C = \lambda(u^N)(0) + \lambda(u^M)(0)$ par exemple. En utilisant le lemme de Gronwall, on obtient alors

$$\forall t \in [0, T], \int_{\Omega} (u^N(t, x) - u^M(t, x))^2 dx \leq \exp(CT) \int_{\Omega} (u^N(0, x) - u^M(0, x))^2 dx$$

qui répond à la question avec $C_1 = \exp(CT)$. La deuxième estimation s'obtient en intégrant l'inégalité (1.4) sur $[0, T]$. On arrive à

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_{\Omega} (u^N(t, x) - u^M(t, x))^2 dx - \frac{1}{2} \int_{\Omega} (u^N(0, x) - u^M(0, x))^2 dx + \\ \int_0^T \int_{\Omega} |\nabla(u^N(t, x) - u^M(t, x))|^2 dx dt &= \int_0^T \frac{\lambda_N + \lambda_M}{2} \int_{\Omega} (u^N - u^M)^2 dx dt \\ &\leq \frac{C_1 CT}{2} \int_{\Omega} (u^N(0, x) - u^M(0, x))^2 dx \end{aligned}$$

d'où l'on déduit

$$\int_0^T \int_{\Omega} |\nabla(u^N(t, x) - u^M(t, x))|^2 dx dt \leq \frac{C_1 CT + 1}{2} \int_{\Omega} (u^N(0, x) - u^M(0, x))^2 dx.$$

En prenant $C_2 = \frac{C_1 CT + 1}{2}$ on a la réponse à la question.

6.3 Comme (u_0^N) converge dans L^2 d'après la question **6.1**, elle est de Cauchy dans L^2 . La question précédente montre précisément que la suite $(u^N(t, x))$ est de Cauchy dans $\mathcal{C}^0(0, T; L^2(\Omega)) \cap L^2(0, T; H_0^1(\Omega))$ qui est un espace complet. Elle converge donc dans cet espace, on appelle u^∞ sa limite.

En conséquence, on a convergence de $(u^N)_N$ vers u^∞ pour la norme de $L^2(0, T; H_0^1(\Omega))$, ce qui signifie que $(\|\nabla u^N(\cdot, x)\|_{L^2}^2)$ converge dans $L^1(0, T)$ ou encore que $(\lambda(u^N))$ converge vers $\lambda(u^\infty)$ dans $L^1(0, T)$. La fonction λ^∞ est alors une fonction décroissante du temps comme limite d'une suite de fonctions décroissantes en temps. De la même façon, la convergence dans $\mathcal{C}^0(0, T; L^2(\Omega))$ donne

$$\sup_{t \in [0, T]} \|u^N(t, \cdot) - u^\infty(\cdot)\|_{L^2} \rightarrow 0 \text{ quand } N \rightarrow +\infty$$

et comme $\|u^N(t, \cdot)\|_{L^2} = 1, \forall t$, on a bien $\|u^\infty(t, \cdot)\|_{L^2} = 1, \forall 0 \leq t \leq T$.

6.4 On sait que pour tout $N \geq 1$, u^N vérifie

$$\left[\begin{array}{l} \forall \phi \in H_0^1(\Omega), \forall t \in [0, T], \\ \int_{\Omega} u^N(t, x) \phi(x) dx + \int_0^t a(u^N(s), \phi) ds = \int_{\Omega} u^N(0, x) \phi(x) dx + \int_0^t \lambda(u^N(s)) \int_{\Omega} u^N(s, x) \phi(x) dx ds \\ u^N(0, x) = u_0^N(x). \end{array} \right. \quad (1.6)$$

pour tout $\phi \in H_0^1(\Omega)$. On va passer à la limite dans chacun des termes. Les deux premiers termes sont faciles. $(u^N)_N$ converge vers u^∞ dans $\mathcal{C}^0(0, T; L^2(\Omega))$ on a donc

$$\forall 0 \leq t \leq T, \int_{\Omega} u^N(t, x) \phi(x) dx \rightarrow \int_{\Omega} u^\infty(t, x) \phi(x) dx.$$

En particulier, pour la donnée initiale, on a $u^\infty(0) = u_0$. De même $(u^N)_N$ converge vers u^∞ dans $L^2(0, T; H_0^1(\Omega))$ implique que

$$\forall T \geq t \geq 0, \int_0^t a(u^N(s), \phi) ds \rightarrow \int_0^t a(u^\infty(s), \phi) ds.$$

Il reste à faire passer le dernier terme à la limite. Mais

$$\lambda(u^N(\cdot)) \rightarrow \lambda(u^\infty(\cdot)) \text{ dans } L^1(0, T)$$

et

$$\int_{\Omega} u^N(\cdot, x) \phi(x) dx \rightarrow \int_{\Omega} u^\infty(\cdot, x) \phi(x) dx \text{ dans } \mathcal{C}^0(0, T)$$

donnent que

$$\lambda(u^N(\cdot)) \int_{\Omega} u^N(\cdot, x) \phi(x) dx \rightarrow \lambda(u^\infty(\cdot)) \int_{\Omega} u^\infty(\cdot, x) \phi(x) dx \text{ dans } L^1(0, T)$$

et le résultat.

2 Problème 2 (8 points)

1. On sait, puisque $x \in X$ et d'après l'inégalité de Cauchy-Schwarz

$$\begin{aligned} \left| \int_0^t \tau x(\tau) \frac{dx}{dt}(\tau) d\tau \right| &\leq \|\tau x(\tau)\|_{L^2(0,t)} \left\| \frac{dx}{dt} \right\|_{L^2(0,t)} \\ &\leq \|\tau x(\tau)\|_{L^2(\mathbb{R}^+)} \left\| \frac{dx}{dt} \right\|_{L^2(\mathbb{R}^+)} \end{aligned}$$

que $tx(t) \frac{dx}{dt}(t) \in L^1(\mathbb{R}^+)$. Mais par intégration par parties

$$\int_0^t \tau x(\tau) \frac{dx}{dt}(\tau) d\tau = - \int_0^t \tau x(\tau) \frac{dx}{dt}(\tau) d\tau - \int_0^t x^2(\tau) d\tau + [\tau x^2(\tau)]_0^t,$$

ce qui donne

$$tx^2(t) = 2 \int_0^t \tau x(\tau) \frac{dx}{dt}(\tau) d\tau + \int_0^t x^2(\tau) d\tau. \quad (2.7)$$

Le membre de droite converge lorsque t tend vers $+\infty$ et ainsi $tx^2(t)$ a une limite finie lorsque t tend vers $+\infty$. Cette limite ne peut qu'être nulle puisque par hypothèse $(x \in X)$, $t^2 x^2(t) \in L^1(\mathbb{R}^+)$.

2. Comme $tx(t)$ et $\frac{dx}{dt}$ sont tous les deux dans $L^2(\mathbb{R}^+)$ par hypothèse, l'intégrale proposée est finie. On a alors

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \left(\frac{dx}{dt}\right)^2 dt &= \int_0^{+\infty} \left(\frac{dx}{dt} + tx\right)^2 dt - 2 \int_0^{+\infty} tx \frac{dx}{dt} dt - \int_0^{+\infty} t^2 x^2(t) dt \\ &= \int_0^{+\infty} \left(\frac{dx}{dt} + tx\right)^2 dt + \int_0^{+\infty} (1-t^2)x^2(t) dt \\ &\geq \int_0^{+\infty} (1-t^2)x^2(t) dt. \end{aligned}$$

(On a utilisé (2.7) en faisant tendre t vers $+\infty$.)

3. Soit $a > 0$ et $y \in X$. On pose $x(t) = y\left(\frac{t}{a}\right)$ dans l'inégalité précédente. On a alors $\frac{dx}{dt}(t) = \frac{1}{a} \frac{dy}{dt}\left(\frac{t}{a}\right)$. On fait enfin le changement de variable $\tau = t/a$. On obtient

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \left(\frac{dx}{dt}\right)^2(t) dt - \int_0^{+\infty} (1-t^2)x^2(t) dt &= \int_0^{+\infty} \frac{1}{a^2} \left(\frac{dy}{dt}\right)^2\left(\frac{t}{a}\right) dt - \int_0^{+\infty} (1-t^2)y^2\left(\frac{t}{a}\right) dt \\ &= \int_0^{+\infty} \frac{1}{a} \left(\frac{dy}{dt}\right)^2(\tau) d\tau - \int_0^{+\infty} (1-(a\tau)^2)y^2(\tau) a d\tau \\ &\geq 0 \end{aligned}$$

d'après (11). Cette dernière inégalité se réécrit en

$$\int_0^{+\infty} \left(\frac{dy}{dt}\right)^2(\tau) d\tau - a^2 \int_0^{+\infty} y^2(\tau) d\tau + a^4 \int_0^{+\infty} \tau^2 y^2(\tau) d\tau \geq 0 \quad (2.8)$$

4. L'expression (2.8) est un polynôme du second degré en a^2 qui est toujours positif. Le discriminant Δ est donc négatif ou nul. Or

$$\Delta = \left(\int_0^{+\infty} y^2(\tau) d\tau\right)^2 - 4 \left(\int_0^{+\infty} \tau^2 y^2(\tau) d\tau\right) \left(\int_0^{+\infty} \left(\frac{dy}{dt}\right)^2(\tau) d\tau\right) \leq 0.$$

Ce qui donne(12) avec $C = 2$.

5. On a

$$\mathcal{L}(x + \varepsilon h, \lambda) = \int_0^{+\infty} \left(\frac{d(x + \varepsilon h)}{dt}\right)^2 dt + \lambda \left[\int_0^{+\infty} (t^2 - 1)(x + \varepsilon h)^2(t) dt + 1 \right]$$

d'où

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\mathcal{L}(x + \varepsilon h, \lambda) - \mathcal{L}(x, \lambda)}{\varepsilon} = 2 \int_0^{+\infty} \frac{dx}{dt} \frac{dh}{dt} dt + 2\lambda \int_0^{+\infty} (t^2 - 1)x(t)h(t) dt$$

6. Si x est une solution de (13,14), on sait d'après le cours (voir Remarque 10.2.10) que x vérifie

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial v}(x, \lambda) = 0,$$

c'est-à-dire, d'après la question précédente

$$\forall h \in \mathcal{C}_0^\infty(\mathbb{R}^+), \int_0^{+\infty} \frac{dx}{dt} \frac{dh}{dt} dt + \lambda \int_0^{+\infty} (t^2 - 1)x(t)h(t) dt = 0. \quad (2.9)$$

En prenant h telle que $h(0) = 0$ et en intégrant le premier terme par parties, on obtient

$$\forall h \in \mathcal{C}_0^\infty(\mathbb{R}^+) \text{ tel que } h(0) = 0, \int_0^{+\infty} \left(-\frac{d^2x}{dt^2} + \lambda(t^2 - 1)x(t)\right) h(t) dt = 0,$$

ce qui signifie que x vérifie (15). Enfin, en reprenant l'intégration par parties de (2.9) mais en ne supposant plus que $h(0) = 0$, on obtient

$$\forall h \in \mathcal{C}_0^\infty(\mathbb{R}^+), -\frac{dx}{dt}(0)h(0) + \int_0^{+\infty} \left(-\frac{d^2x}{dt^2} + \lambda(t^2 - 1)x(t) \right) h(t) dt = -\frac{dx}{dt}(0)h(0) = 0,$$

puisque x vérifie (15). La valeur de $h(0)$ pouvant être arbitraire, on obtient (16).

7. On a

$$\begin{aligned} \frac{d^2x_0}{dt^2} &= \frac{2}{\pi^{1/4}} \left((-1 + t^2) \exp\left(-\frac{t^2}{2}\right) \right) \\ &= (t^2 - 1)x_0, \end{aligned}$$

et ainsi x_0 vérifie (15) pour $\lambda = 1$. De plus, x_0 est paire et vérifie donc (16). Enfin,

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} (t^2 - 1)x_0^2(t) dt &= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} (t^2 \exp(-t^2) - \exp(-t^2)) dt \\ &= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{\sqrt{\pi}}{4} - \frac{\sqrt{\pi}}{2} \right) \\ &= -1. \end{aligned}$$

8. En utilisant les données de l'énoncé, on a

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} x_0^2(t) dt &= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \exp(-t^2) dt = 2 \\ \int_0^{+\infty} t^2 x_0^2(t) dt &= \frac{4}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} t^2 \exp(-t^2) dt = 1, \end{aligned}$$

et

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} \left(\frac{dx_0}{dt} \right)^2(t) dt &= - \int_0^{+\infty} \frac{d^2x_0}{dt^2}(t)x_0(t) dt \\ &= \int_0^{+\infty} (1 - t^2)x_0(t)x_0(t) dt \\ &= 1 \end{aligned}$$

car x_0 vérifie (15) avec $\lambda = 1$. En utilisant ces valeurs, on trouve que x_0 vérifie (12) avec $C = 2$. Ainsi, $C = 2$ est la meilleure constante possible pour (12).