

**Corrigé de l'examen de mai 2009 (durée 3h30)**

Exercice I - Partie A.

1. On vérifie que  $\underline{u} \equiv 0$  est une sous-solution de (1)-(3) (par le fait que  $f(0) \geq 0$  et que  $u_0 \geq 0$ ). Par conséquent  $u \geq \underline{u} = 0$  d'après le principe de comparaison.

2.a. Montrons que  $\bar{u} = C - x$  est une sur-solution de (1)-(3) pour  $C$  bien choisi :

• On a, sur  $(0, T) \times I$ ,

$$\bar{u}_t - \bar{u}_{xx} \geq e^{\bar{u}} + ke^{m\bar{u}}\bar{u}_x \iff 0 \geq e^{C-x} - ke^{m(C-x)} \iff e^{(m-1)(C-x)} \geq 1/k.$$

Ceci équivaut à  $e^{(m-1)(C-1)} \geq 1/k$ , soit encore  $C \geq C_0 := 1 - \text{Log } k/(m-1)$ .

- On a bien  $\bar{u} \geq 0$  sur  $(0, T) \times \partial I$ .
- On a  $\bar{u}(0, \cdot) \geq C - 1 \geq u_0$  dès que  $C \geq C_1 := 1 + \|u_0\|_\infty$ .

En choisissant  $C = \max(C_0, C_1)$ , on obtient bien une sur-solution de (1)-(3). D'après le principe de comparaison, on en déduit que  $(0 \leq) u \leq \bar{u} \leq e^C$  sur  $(0, T) \times I$ . D'après (4) on conclut que  $T = \infty$ .

2.b. On prend maintenant  $\bar{u} = \alpha(C - x)$  avec  $\alpha > 0$ . On a, sur  $(0, T) \times I$ ,

$$\bar{u}_t - \bar{u}_{xx} \geq e^{\bar{u}} + ke^{m\bar{u}}\bar{u}_x \iff 0 \geq e^{\alpha(C-x)} - k\alpha e^{\alpha(C-x)}.$$

Il suffit de prendre  $\alpha = 1/k$ . La dernière condition du a) est maintenant satisfaite pour  $C \geq 1 + \alpha^{-1}\|u_0\|_\infty = 1 + k\|u_0\|_\infty$  et on conclut comme au a).

2.c. En intégrant par parties, on a

$$\begin{aligned} y'(t) &= \int_0^1 u_t \varphi^q dx = \int_0^1 \varphi^q (u_{xx} + e^u + ke^{mu} u_x) dx \\ &= \int_0^1 u(\varphi^q)_{xx} dx + \left[ \varphi^q u_x - (\varphi^q)_x u + km^{-1} \varphi^q e^{mu} \right]_0^1 - km^{-1} \int_0^1 e^{mu} (\varphi^q)_x dx + \int_0^1 e^u \varphi^q dx. \end{aligned}$$

Comme  $(\varphi^q)_{xx} = q\varphi^{q-1}\varphi_{xx} + q(q-1)\varphi^{q-2}(\varphi_x)^2 \geq -q\pi^2\varphi^q$  et que le terme entre crochets est nul par la condition aux bords, on en déduit le résultat.

2.d. On écrit

$$km^{-1}e^{mu}(\varphi^q)_x = kqm^{-1}e^{mu}\varphi^{q-1}\varphi_x = (e^{mu}\varphi^{qm})(kqm^{-1}\varphi^{q(1-m)-1}\varphi_x).$$

En appliquant l'inégalité de Young  $ab \leq (1/2)a^{1/m} + C(m)b^{1/(1-m)}$ , on en déduit que

$$km^{-1}e^{mu}|(\varphi^q)_x| \leq \frac{1}{2}e^u\varphi^q + C(m)(kqm^{-1}\varphi^{q(1-m)-1}|\varphi_x|)^{1/(1-m)}.$$

En choisissant  $q = 1/(1-m)$  on obtient

$$km^{-1}e^{mu}|(\varphi^q)_x| \leq \frac{1}{2}e^u\varphi^q + C(k, m, q),$$

et le résultat s'ensuit par intégration.

2.e. D'après les questions c) et d), on a

$$y' \geq \frac{1}{2} \int_0^1 e^u \varphi^q - q\pi^2 y - C.$$

En utilisant le fait que  $e^u \geq u^2/2$  et l'inégalité de Hölder, ceci implique

$$y' \geq \frac{1}{4} \int_0^1 u^2 \varphi^q dx - q\pi^2 y - C \geq C_1 y^2 - q\pi^2 y - C \geq \frac{C_1}{2} y^2 - C_2$$

pour des constantes  $C_1, C_2 > 0$  dépendant seulement de  $k, m, q$ .

2.f. Le résultat de la question e) et le lemme d'inégalité différentielle du Cours permettent de conclure que  $T < \infty$  dès que  $y(0) > (2C_2/C_1)^{1/2}$ .

3. La fonction  $y(t) = -\text{Log}(T-t)$  vérifie  $y' = e^y$ . Supposons par contradiction qu'il existe  $t_0 \in (0, T)$  tel que  $\|u(t_0)\|_\infty < y(t_0)$ . Alors par continuité il existe  $\delta > 0$  tel que  $\|u(t_0)\|_\infty < y(t_0 - \delta)$ . On en déduit que  $z(t, x) = y(t - \delta)$  est une sur-solution de (1)-(3) sur  $(t_0, T) \times I$ . Par conséquent  $u(t, x) \leq y(t - \delta)$  sur  $(t_0, T) \times I$ , d'où  $\limsup_{t \rightarrow T} \|u(t)\|_\infty \leq \limsup_{t \rightarrow T} y(t - \delta) = y(T - \delta) < \infty$ , ce qui contredit (4).

4.a. En utilisant  $f'' \geq 0$  et (1), on calcule

$$\begin{aligned} J_t - J_{xx} &= u_{tt} - \delta f'(u)u_t - u_{txx} + \delta f'(u)u_{xx} + \delta f''(u)(u_x)^2 \\ &\geq (u_t - u_{xx})_t - \delta f'(u)(u_t - u_{xx}) = f'(u)u_t + u_{xt} - \delta f'(u)(f(u) + u_x) \\ &= f'(u)(u_t - \delta f(u)) + u_{xt} - \delta f'(u)u_x = f'(u)J + J_x. \end{aligned}$$

4.b. Comme  $u$  est supposée aussi régulière que nécessaire ( $y$  compris à  $t = 0$ ), on a en particulier

$$J(0, \cdot) = u_t(0, \cdot) - \delta f(u_0) = \partial_x^2 u_0 + f(u_0) + \partial_x u_0 - \delta f(u_0) \geq 0,$$

d'après l'hypothèse sur  $u_0$ . Par ailleurs  $J = 0 - \delta f(0) = 0$  sur  $(0, T) \times \partial I$ . Combiné avec le résultat de la question 4.a, ceci permet d'invoquer le principe du maximum pour conclure que  $J \geq 0$  dans  $(0, T) \times I$ .

4.c. L'inégalité  $J \geq 0$  se traduit par  $u_t \geq \delta u^2$ . En intégrant cette inégalité sur  $[t, s] \subset (0, T)$  à  $x$  fixé, on obtient

$$\left[ \frac{-1}{u(\tau, x)} \right]_t^s = \int_t^s \frac{u_t}{u^2}(\tau, x) d\tau \geq \delta(s-t),$$

d'où

$$\frac{1}{u(t, x)} \geq \frac{1}{u(s, x)} + \delta(s-t) \geq \delta(s-t).$$

En faisant tendre  $s \rightarrow T$  on obtient l'estimation voulue.

Exercice I - Partie B.

1.a. D'après le cours, la formule de variation des constantes s'écrit:

$$u(t) = S(t)u_0 + \int_0^t S(t-s)(f(u) + g(u)u_x)(s) ds.$$

1.b. Soit  $E_{\tau, R}$  la boule de centre 0 et de rayon  $R$  dans  $E_\tau$ . On considère l'opérateur de point fixe  $\mathcal{A} : E_{\tau, R} \rightarrow E_{\tau, R}$  défini par  $\mathcal{A}v = u$  où  $u(t) = S(t)u_0 + \int_0^t S(t-s)(f(v) + g(v)v_x)(s) ds$ .

• Montrons que  $\mathcal{A}$  envoie bien  $E_{\tau, R}$  dans lui-même.

On remarque tout d'abord que, pour  $v \in E_{\tau, R}$ , on a  $\|f(v) + g(v)v_x\|_{L^\infty(Q_\tau)} \leq M(1+R)$ , avec  $M = \sup_{|y| \leq R} |f(y)| + |g(y)|$ . Par (5b), on en déduit que  $\|S(t-s)(f(v) + g(v)v_x)(s)\|_{C^1} \leq KM(1+R)(t-s)^{-1/2}$ . Ainsi le terme intégral de  $(\mathcal{A}v)(t)$  converge absolument dans  $C^1$  et, en utilisant (5a), on voit que

$$\|\mathcal{A}v\|_{E_\tau} = \sup_{t \in [0, \tau]} \|(\mathcal{A}v)(t)\|_{C^1} \leq K\|u_0\|_{C^1} + 2KM(1+R)\tau^{1/2} \leq R$$

en choisissant  $R = 1 + K\|u_0\|_{C^1}$  et  $\tau \leq (2KM(1+R))^{-2}$ .

• Montrons maintenant que  $\mathcal{A}$  est une contraction stricte. Pour  $v_1, v_2 \in E_{\tau, R}$ , on a

$$\begin{aligned} & \|(\mathcal{A}v_1)(t) - (\mathcal{A}v_2)(t)\|_{C^1} \\ & \leq \int_0^t \|S(t-s)((f(v_1) + g(v_1)\partial_x v_1) - (f(v_2) + g(v_2)\partial_x v_2))(s)\|_{C^1} ds \\ & \leq K \int_0^t (t-s)^{-1/2} (\|f(v_1) - f(v_2)\|_{\infty}(s) + \|(g(v_1) - g(v_2))\partial_x v_1\|_{\infty}(s) + \|g(v_2)(\partial_x v_1 - \partial_x v_2)\|_{\infty}(s)) ds \\ & \leq K \int_0^t (t-s)^{-1/2} (M'\|v_1 - v_2\|_{\infty}(s) + RM''\|v_1 - v_2\|_{\infty}(s) + M\|\partial_x v_1 - \partial_x v_2\|_{\infty}(s)) ds, \end{aligned}$$

où  $M' = \sup_{|y| \leq R} |f'(y)|$  et  $M'' = \sup_{|y| \leq R} |g'(y)|$ . Par conséquent,

$$\|\mathcal{A}v_1 - \mathcal{A}v_2\|_{E_{\tau}} \leq 2K\tau^{1/2}(M' + RM'' + M)\|v_1 - v_2\|_{E_{\tau}}$$

et  $\mathcal{A}$  est donc une contraction stricte si on impose de plus  $\tau < (2K(M' + RM'' + M))^{-2}$ .

1.c. On constate que  $\tau$  dans la question précédente peut être choisi uniformément positif pour  $\|u_0\|_{C^1}$  bornée. Si  $\|u(t)\|_{C^1}$  ne tend pas vers l'infini lorsque  $t \rightarrow T < \infty$ , alors il existe  $t_j \rightarrow T$  et  $C > 0$  tels que  $\|u(t_j)\|_{C^1} \leq C$ . On peut alors utiliser l'argument de point fixe pour prolonger la solution sur  $[t_j, t_j + \tau]$ . Comme  $t_j + \tau > T$  pour  $j$  grand, ceci contredit la définition de  $T$  comme temps maximal.

2.a. La formule de variation des constantes entre  $s$  et  $s + \tau$  s'écrit

$$u(s + \tau) = S(\tau)u(s) + \int_0^{\tau} S(\tau - \sigma)(f(u) + g(u)u_x)(s + \sigma) d\sigma.$$

En utilisant (5b), on en déduit que

$$\|u(s + \tau)\|_{C^1} \leq K\tau^{-1/2}\|u(s)\|_{\infty} + \int_0^{\tau} K(\tau - \sigma)^{-1/2}(\tilde{M} + \tilde{M}\|u(s + \sigma)\|_{C^1}) d\sigma,$$

avec  $\tilde{M} = \sup_{|y| \leq M} |f(y)| + |g(y)|$ . Donc

$$\|u(s + \tau)\|_{C^1} \leq MK\tau^{-1/2} + 2K\tilde{M}\tau^{1/2}(1 + \sup_{\sigma \in [s, s+\tau]} \|u(\sigma)\|_{C^1}),$$

ce qui implique le résultat.

2.b. On distingue 2 cas:

- Si  $\sigma \leq \tau$ , alors  $\|u(\sigma)\|_{C^1} \leq h(\tau) \leq h(T/2)$ .
- Si  $\sigma \in (\tau, T)$  alors on peut poser  $s = \sigma - \tau$  et la formule précédent implique

$$\|u(\sigma)\|_{C^1} = \|u(s + \tau)\|_{C^1} \leq C\tau^{-1/2} + C_2 + C_3\tau^{1/2}h(t).$$

En combinant les 2 cas, en posant  $C'_2 = C_2 + h(T/2)$ , et en passant au sup, on voit donc que

$$h(t) = \sup_{\sigma \in [0, t]} \|u(\sigma)\|_{C^1} \leq C\tau^{-1/2} + C'_2 + C_3\tau^{1/2}h(t).$$

2.c. On prend  $\tau = \min((2C_3)^{-2}, T/2)$ . Alors  $h(t) \leq C_1\tau^{-1/2} + C'_2 + (1/2)h(t)$  pour tout  $t \in (0, T)$ . Par conséquent,  $\sup_{\sigma \in (0, T)} \|u(\sigma)\|_{C^1} \leq 2(C_1\tau^{-1/2} + C'_2) < \infty$ , une contradiction avec 1.c.

Exercice II.

1. On pose  $w = u + v$  et on constate que  $w_t - a\Delta w = 0$ , avec  $w = 0$  sur le bord. Le principe du maximum implique alors que  $0 \leq w \leq \|w_0\|_\infty$ . Par conséquent  $u$  et  $v$  sont bornées, d'où  $T = \infty$ .

2. Comme  $u \geq 0$  dans  $\Omega$  et  $u = 0$  sur  $\partial\Omega$ , on a  $\frac{\partial u}{\partial \nu} \leq 0$ , et de même  $\frac{\partial v}{\partial \nu} \leq 0$ , sur  $\partial\Omega$ . On intégrant les 2 équations en espace, on obtient

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} (u + v) dx &= a \int_{\Omega} \Delta u dx + b \int_{\Omega} \Delta v dx + \int_{\Omega} (v^p - h(u) + h(u) - v^p) dx \\ &= a \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial \nu} d\sigma + b \int_{\partial\Omega} \frac{\partial v}{\partial \nu} d\sigma \leq 0. \end{aligned}$$

3.a. Soit  $q > mp$ . On applique (6) avec  $\alpha = 1$ ,  $\gamma = q$ ,  $\beta = mp$  et  $\theta = \frac{(mp-1)q}{(q-1)mp}$ . Combinant ceci avec la question 2, on obtient

$$(E1) \quad \|v^p(t)\|_m = \|v(t)\|_{mp}^p \leq (\|v(t)\|_1^{1-\theta} \|v(t)\|_q^\theta)^p \leq C_1^{(1-\theta)p} \|v(t)\|_q^{\theta p}.$$

On observe que  $\theta \rightarrow \tilde{\theta} := (mp-1)/mp$  lorsque  $q \rightarrow \infty$ . Or  $p\tilde{\theta} = \frac{mp-1}{m} = p - \frac{1}{m}$ . Comme  $p < 1 + \frac{n}{2}$ , on peut choisir  $m > n/2$  tel que  $p - (1/m) < 1$ . Pour tout  $q > 1$  assez grand on a alors  $p\tilde{\theta} < 1$  et (E1) donne le résultat.

3.b. En utilisant la formule de variation des constantes pour la 1ère équation de (P),  $h \geq 0$ , l'estimation  $L^m-L^\infty$  pour le semi-groupe de la chaleur et la question 3.a, on obtient

$$\begin{aligned} u(t, \cdot) &= e^{at\Delta} u_0 + \int_0^t e^{a(t-s)\Delta} (v^p - h(u))(s) ds \leq e^{at\Delta} u_0 + \int_0^t e^{a(t-s)\Delta} v^p(s) ds \\ &\leq \|u_0\|_\infty + C \int_0^t (t-s)^{-n/2m} \|v^p(s)\|_m ds \leq \|u_0\|_\infty + CC_2 \int_0^t (t-s)^{-n/2m} \|v(s)\|_q^{1-\varepsilon} ds. \end{aligned}$$

Comme  $m > n/2$ , si on prend  $q > 1$  suffisamment grand (cf. question 3.a), on a  $nq'/2m < 1$ . Appliquant maintenant l'inégalité de Hölder sur  $[0, t]$ , il vient

$$\begin{aligned} \|u(t)\|_\infty &\leq \|u_0\|_\infty + C \left( \int_0^t (t-s)^{-nq'/2m} ds \right)^{1/q'} \left( \int_0^t \|v(s)\|_q^{(1-\varepsilon)q} ds \right)^{1/q} \\ &\leq \|u_0\|_\infty + Ct^{(1-(nq'/2m))(1/q')} t^{\varepsilon/q} \left( \int_0^t \|v(s)\|_q^q ds \right)^{(1-\varepsilon)/q} \leq \|u_0\|_\infty + CT^\eta \|v\|_{L^q(Q_t)}^{1-\varepsilon} \end{aligned}$$

pour un  $\eta > 0$ , d'où (7).

4. Soit  $\tau \in (0, T)$ ,  $0 \leq \chi \in C_0^\infty(Q_\tau)$  et soit la solution du problème linéaire adjoint

$$\begin{cases} \varphi_t - b\Delta\varphi = \chi & \text{dans } Q_\tau, \\ \varphi|_{\partial\Omega} = 0, \\ \varphi|_{t=\tau} = 0 \end{cases}$$

(noter les conditions de Dirichlet, au lieu de Neumann dans le Cours). On a  $\varphi \geq 0$  d'après le principe du maximum. Posons  $r = q'$ . On a l'estimation parabolique  $L^r$ :

$$\|\varphi_t\|_{L^r(Q_\tau)} + \|D^2\varphi\|_{L^r(Q_\tau)} \leq C\|\chi\|_{L^r(Q_\tau)},$$

d'où l'on déduit en particulier

$$\|\varphi(0, \cdot)\|_{L^r(\Omega)} \leq 0 + \int_0^\tau \|\varphi_t\|_{L^r(\Omega)} \leq C\|\varphi_t\|_{L^r(Q_\tau)} \leq C\|\chi\|_{L^r(Q_\tau)}.$$

Multipliant la somme des 2 premières équations de (P) par  $\varphi$ , intégrant par parties et utilisant les conditions aux limites nulles pour  $u, v, \varphi$ , on obtient

$$0 = \int \int_{Q_\tau} ((u_t - a\Delta u)\varphi + (v_t - b\Delta v)\varphi) = \int \int_{Q_\tau} (u(-\varphi_t - a\Delta\varphi) + v(-\varphi_t - b\Delta\varphi)) + \left[ (u+v)\varphi \right]_0^\tau$$

d'où

$$\begin{aligned} \int \int_{Q_\tau} v\chi &= \int \int_{Q_\tau} u(\varphi_t + a\Delta\varphi) + \int_\Omega ((u+v)\varphi)(0, x) dx \\ &\leq C\|u\|_{L^q(Q_\tau)} (\|\varphi_t\|_{L^r(Q_\tau)} + \|D^2\varphi\|_{L^r(Q_\tau)}) + C\|u_0 + v_0\|_{L^q(\Omega)} \|\varphi(0, \cdot)\|_{L^r(\Omega)} \\ &\leq C(\|u\|_{L^q(Q_\tau)} + \|u_0 + v_0\|_{L^q(\Omega)}) \|\chi\|_{L^r(Q_\tau)}. \end{aligned}$$

L'estimation (8) s'en déduit par dualité.

5. Soit  $\tau \in (0, T)$ . En combinant (7) et (8), puis en appliquant les inégalités de Hölder et de Young, on voit que

$$\begin{aligned} \|u\|_{L^\infty(Q_\tau)} &\leq C_3(1 + \|v\|_{L^q(Q_\tau)}^{1-\varepsilon}) \leq C_3 \left( 1 + C_4^{1-\varepsilon} (1 + \|u\|_{L^q(Q_\tau)})^{1-\varepsilon} \right) \\ &\leq C(1 + \|u\|_{L^q(Q_\tau)}^{1-\varepsilon}) \leq C(1 + (T|\Omega|)^{(1-\varepsilon)/q} \|u\|_{L^\infty(Q_\tau)}^{1-\varepsilon}) \leq \frac{1}{2} \|u\|_{L^\infty(Q_\tau)} + C, \end{aligned}$$

avec  $C > 0$  des constantes indépendantes de  $\tau$ . Par conséquent  $\|u\|_{L^\infty(Q_\tau)} \leq 2C$ ,  $0 < \tau < T$ , donc  $M := \|u\|_{L^\infty(Q_T)} < \infty$ .

Posant maintenant  $K = \sup_{0 \leq z \leq M} h(z)$ , on voit que  $\bar{v} := \|v_0\|_\infty + Kt$  est une sur-solution de l'équation pour  $v$ . On en déduit que  $v \in L^\infty(Q_T)$ . Ceci contredit  $T < \infty$ . Conclusion :  $T = \infty$ .