

I (1) Soit $\bar{u} \equiv 1$. Alors $\bar{u}_t - \Delta \bar{u} = 0 = \bar{u}^p - \bar{u}^q$ et $\frac{d\bar{u}}{dt} = 0$ sur $\partial \Omega$.
D'après le principe de comparaison si $\|u_0\|_\infty \leq 1$, c'est-à-dire $u_0 \leq \bar{u}|_\Omega$
alors $u \leq \bar{u}$ sur $]0, T^*[\times \Omega$ d'où $T^* = \infty$ (car sinon $\|u(t)\|_\infty \xrightarrow[t \rightarrow T^*]{+\infty}$)
et $u \leq 1$.

(2) D'après la formule de Green (et la régularité suffisante de u),

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla u_t dx = \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial \nu} u_t ds - \int_{\Omega} (\Delta u) u_t dx$$

De plus,
$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} \left(\frac{u^{q+1}}{q+1} - \frac{u^{p+1}}{p+1} \right) dx = \int_{\Omega} (u^q u_t - u^p u_t) dx$$

Ainsi
$$E'(t) = \int_{\Omega} (-\Delta u + u^q - u^p) u_t dx = - \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx$$

D'autre part,
$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} u^2 dx = \int_{\Omega} u u_t dx = \int_{\Omega} u (\Delta u + u^p - u^q) dx = \int_{\Omega} (-|\nabla u|^2 - u^{q+1} + u^{p+1}) dx$$

(sachant que $\int_{\Omega} u \Delta u dx = \int_{\partial \Omega} u \frac{\partial u}{\partial \nu} ds - \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx$ par Green). Donc

$$\frac{1}{2} f'(H) = -2 \left(\int_{\Omega} \frac{|\nabla u|^2}{2} + \frac{u^{q+1}}{q+1} - \frac{u^{p+1}}{p+1} \right) - \frac{q-1}{q+1} \int_{\Omega} u^{q+1} + \frac{p-1}{p+1} \int_{\Omega} u^{p+1}$$

d'où le résultat

(3)(a) Avec $q=1$, on a
$$\frac{1}{2} f'(H) = -2E(H) + \frac{p-1}{p+1} \int_{\Omega} u^{p+1}$$

Comme $E(H) \leq 0$ et $\int_{\Omega} u^2 \leq |\Omega|^{\frac{1}{p+1}} \left(\int_{\Omega} u^{p+1} \right)^{\frac{2}{p+1}}$ d'après l'inégalité de Hölder, on obtient

$$\frac{1}{2} f'(H) \geq -2E(0) + \underbrace{\frac{p-1}{p+1} |\Omega|^{\frac{1+p}{2}}}_{c_1} (f(H))^{\frac{p+1}{2}}$$

(3)(b) Si $E(0) < 0$, alors $f \geq 0$ vérifie $f' \geq 2c_1 f^{\frac{p+1}{2}}$ sur $]0, T^*[$
avec $\frac{p+1}{2} > 1$. Donc on a forcément $T^* < \infty$ d'après le
lemme d'inégalité différentielle vu en cours.

(4)(a) La fonction $g(x) = x^{q+1} - \varepsilon x^{p+1}$ est continue pour $x \geq 0$ et
 $g(x) \rightarrow -\infty$ car $p > q$. Donc g est majorée sur \mathbb{R}^+ , d'où le résultat

(4b) D'après (3) et (4a), pour tout $\varepsilon > 0$, on a

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} f''(t) &\geq -2E(0) - \frac{q-1}{q+1} \left[\varepsilon \int_{\mathbb{R}} u^{p+1} dx + C_\varepsilon \right] + \frac{p-1}{p+1} \int_{\mathbb{R}} u^{p+1} dx \\ &= -2E(0) - \frac{q-1}{q+1} |\mathbb{R}| C_\varepsilon + \left(\frac{p-1}{p+1} - \varepsilon \frac{q-1}{q+1} \right) \int_{\mathbb{R}} u^{p+1} dx \end{aligned}$$

on choisit $\varepsilon = \frac{1}{2} \frac{p-1}{p+1} \frac{q+1}{q-1}$ et on pose $C_4 = 2|E(0)| + \frac{q-1}{q+1} |\mathbb{R}| C_\varepsilon$.

En utilisant Hölder comme au (3)(a), on obtient :

$$\frac{1}{2} f''(t) \geq -C_4 + \underbrace{\frac{p-1}{2(p+1)} |\mathbb{R}|^{\frac{1-p}{2}}}_{C_3} (f(t))^{\frac{p+1}{2}}$$

(5) D'après le lemme du cours, on sait que l'inégalité diff. du (4) ne peut être satisfaite globalement si le second membre devient > 0 pour un $t \geq 0$. Comme $T^* = \infty$ par hypothèse, on a donc $f(t) \leq (C_4/C_3)^{\frac{2}{p+1}}$, $\forall t \geq 0$, d'où le résultat voulu avec $C_1 = (C_4/C_3)^{\frac{1}{p+1}}$.

(6) D'après la formule de variation des constantes, on a

$$u(t) = S(t) u_0 + \int_0^t (S(t-s) u^p(s) - S(t-s) u^q(s)) ds.$$

On $S(t-s) u^q(s) \geq 0$ par le principe du maximum.

D'où le résultat ≥ 0 .

(7) Si $h(t) < 2A$, $\forall t \in [0, 1]$, alors le résultat est vrai.

Si non $\exists t_0 = \min \{ t \in]0, 1[, h(t) = 2A \}$ (h étant continue).

on a alors $2A = h(t_0) \leq A + B t_0^\alpha (2A)^p$, d'où $A \leq B t_0^\alpha (2A)^p$.

Donc $1 \geq t_0 \geq (AB^{-1} (2A)^{-p})^{1/\alpha} = (2^p B A^{p-1})^{-1/\alpha} = \tau$. Donc, dans

les 2 cas, on a bien $h(\tau) \leq 2A$.

(8a) D'après les estimations $L^2 - L^{2p}$ pour $S(t)$, on a

$$\|S(t)\phi\|_{2p} \leq C_2 t^{-\alpha} \|\phi\|_2, \quad \forall t \in]0, 1[, \text{ où } \alpha = \frac{m}{2} \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2p} \right) = \frac{m(p-1)}{4p}$$

et $C_2 = C_2(\mathbb{R}, m, p) > 0$. Grâce à (6), on en déduit, $\forall t \in [0, 1]$:

$$\|u(t)\|_{2p} \leq C_2 t^{-\frac{m(p-1)}{4p}} \|u_0\|_2 + C_2 \int_0^t (t-s)^{-\frac{m(p-1)}{4p}} \|u^p(s)\|_2 ds$$

comme $\|u^p(s)\|_2 = \|u(s)\|_{2p}^p$ et $\|u_0\|_2 \leq C_1$ (4.5), on obtient l'inégalité voulue

$$(8b) \text{ on a } \int_0^t (t-s)^{-\frac{m(p-1)}{4p}} \|u(s)\|_{2p}^p ds \leq h^p(t) \int_0^t (t-s)^{-\frac{m(p-1)}{4p}} s^{-\frac{m(p-1)}{4}} ds$$

Cette intégrale $J(t)$ est bien convergente en $s=0$ et $s=t$ car

$$0 < \frac{m(p-1)}{4p} < \frac{m(p-1)}{4} < 1. \text{ De plus, par le changement de variable } s=t\sigma, \text{ on a } J(t) = t^{1-\frac{m(p-1)}{4p}-\frac{m(p-1)}{4}} \int_0^1 (1-\sigma)^{-\frac{m(p-1)}{4p}} \sigma^{-\frac{m(p-1)}{4}} ds$$

D'après (8a), il vient alors

$$t^{\frac{m(p-1)}{4p}} \|u(t)\|_{2p} \leq C_2 C_1 + C_2 C t^{\frac{m(p-1)}{4}} h^p(t), \quad 0 < t \leq 1.$$

En prenant le sup pour $t \in]0, T[$ et utilisant le fait que h est croissante par définition, on conclut que

$$h(T) \leq C_2 C_1 + C_3 T^{1-\frac{m(p-1)}{4}} h(T), \quad 0 < T \leq 1.$$

(8c) Il suffit d'appliquer (7) avec $A = C_2 C_1$, $\delta = 1 - \frac{m(p-1)}{4} > 0$, $B = C_3$. On remarque que τ ne dépend que de Ω, m, p, C_1 (par l'intermédiaire de A, B, δ).

(9a) On applique à (8) l'estimation L^2-L^∞ de SCH:

$$\|SCH \phi\|_\infty \leq C t^{-\frac{m}{4}} \|\phi\|_2, \quad 0 < t \leq 1 \text{ avec } C = C(m, p) > 0. \text{ Ainsi}$$

$$\|u(t)\|_\infty \leq C t^{-\frac{m}{4}} \|u_0\|_2 + C \int_0^t (t-s)^{-\frac{m}{4}} \|u^p(s)\|_2 ds$$

$$\leq C t^{-\frac{m}{4}} C_1 + C \int_0^t (t-s)^{-\frac{m}{4}} \|u(s)\|_{2p}^p ds \quad \text{D'où}$$

$$\|u(t)\|_\infty \leq C_4 := C t^{-\frac{m}{4}} (1 + C h^p(t) \int_0^t (t-s)^{-\frac{m}{4}} s^{-\frac{m(p-1)}{4}} ds$$

$< \infty$ car $m \leq 3$ et $\frac{m(p-1)}{4} < 1$

(9b) Comme l'argument ci-dessus s'applique à toute solution globale et que C_4 ne dépend de la solution que via C_1 (= un majorant de la norme L^2 de la donnée initiale), il suffit de l'appliquer à $u_a(t, x) = u(a+t, x)$, $\forall a \geq 0$, et de noter que $\|u_a(0)\|_2 \leq C_1$ (4.5), d'où $\|u(a+t)\|_\infty \leq C_4$, $\forall a \geq 0$

II (1a) On a, dans $(0, T^*) \times \mathbb{R}^m$,

$$\begin{aligned} z_t - \Delta z &= e^{-t} (u_t - \Delta u + v_t - \Delta v) - e^{-t} (u+v) \\ &= e^{-t} \left(-k v + \frac{u^2}{1+u} - u - v \right) = e^{-t} \left(-k v - \frac{u}{1+u} \right) \leq 0 \end{aligned}$$

(1b) D'après le principe du maximum, on en déduit que $z \leq \|z(0, \cdot)\|_\infty$, d'où $0 \leq u, v \leq \|u_0 + v_0\|_\infty e^t$ dans $(0, T^*) \times \mathbb{R}^m$. Par conséquent $T^* = \infty$ (car sinon, $\|u(t)\|_\infty + \|v(t)\|_\infty \rightarrow +\infty$: une contradiction).

(2a) Il suffit de prendre $F(u_1, u_2) = \left(u_2, -k u_2 + \frac{u_1^2}{1+u_1} \right)$

(2b) On a $\frac{\partial F_1}{\partial u_2} = \frac{\partial u_2}{\partial u_2} = 1$ et

$$\frac{\partial F_2}{\partial u_1} = \frac{\partial}{\partial u_1} \left(\frac{u_1^2}{1+u_1} \right) = \frac{\partial}{\partial u_1} \left(u_1 - 1 + \frac{1}{1+u_1} \right) = 1 - \frac{1}{(1+u_1)^2} \geq 0 \quad (\text{pour } u_1 \geq 0)$$

(3a) On rappelle que $\frac{\partial}{\partial t} (G_{t+\lambda}(x)) = \Delta (G_{t+\lambda}(x))$ (cf. Cours). Ainsi

$$\bar{u}_t - \Delta \bar{u} - \bar{v} = f'(t) G_{t+\lambda} + \underbrace{f(t) \left(\frac{\partial}{\partial t} G_{t+\lambda} - \Delta G_{t+\lambda} \right)}_0 - f'(t) G_{t+\lambda} = 0$$

(3b) On calcule

$$\begin{aligned} P\bar{v} &\equiv \bar{v}_t - \Delta \bar{v} + k\bar{v} - \frac{\bar{u}^2}{1+\bar{u}} \geq f''(t) G_{t+\lambda} + f'(t) \left(\frac{\partial}{\partial t} G_{t+\lambda} - \Delta G_{t+\lambda} \right) \\ &\quad + k f'(t) G_{t+\lambda} - f^2(t) G_{t+\lambda}^2 \\ &= f'(t) G_{t+\lambda} \left\{ \frac{f''(t)}{f'(t)} + k - \frac{f^2(t)}{f'(t)} G_{t+\lambda} \right\} \end{aligned}$$

or $f'(t) = \eta \alpha (t+\lambda)^{\alpha-1} > 0$, $f''(t) = \eta \alpha (\alpha-1) (t+\lambda)^{\alpha-2}$ et $G_{t+\lambda} \leq (t+\lambda)^{-\frac{\alpha}{2}}$, d'où

$$P\bar{v} \geq f'(t) G_{t+\lambda} \left\{ \frac{\alpha-1}{t+\lambda} + k - \frac{\eta}{\alpha} (t+\lambda)^{\alpha+1-\frac{\alpha}{2}} \right\} = f'(t) G_{t+\lambda} \left\{ \frac{\alpha-1}{t+\lambda} + k - \frac{\eta}{\alpha} \right\}.$$

(3c) On choisit $\lambda \geq \frac{2}{k}$ et $0 < \eta \leq \frac{k\alpha}{2}$. Alors, comme $\alpha > 0$, et $f'(t) > 0$, on a

$$P\bar{v} \geq f'(t) G_{t+\lambda} \left\{ -\frac{k}{2} + k + \frac{k}{2} \right\} = 0. \text{ De plus,}$$

$$\bar{u}(0, x) = \eta \lambda^{-1} e^{-\frac{\lambda x^2}{2\lambda}} \text{ et } \bar{v}(0, x) = \eta \alpha \lambda^{-2} e^{-\frac{\lambda x^2}{2\lambda}} \quad (\text{car } \alpha - \frac{\alpha}{2} = -1)$$

Donc si $u_0(x), v_0(x) \leq c_1 e^{-\frac{\lambda x^2}{2\lambda}}$ avec $c_1 = \eta \min(\lambda^{-1}, \alpha \lambda^{-2}) > 0$, alors (\bar{u}, \bar{v}) est une sur-solution de (S). D'après le principe de comparaison, on en déduit que $u \leq \bar{u}$, $v \leq \bar{v}$ d'où en particulier

$$\|u(t)\|_\infty \leq \|\bar{u}(t)\|_\infty = \frac{\eta}{c_2} (t+\lambda)^{-1}, \quad \|v(t)\|_\infty \leq \|\bar{v}(t)\|_\infty = \frac{\eta \alpha}{c_3} (t+\lambda)^{-2}.$$