

Ex 1

1) Si on a  $(S_d)$   $\begin{cases} x'' = \lambda x^3 \\ x(0) = x \\ y(0) = y \end{cases}$  avec  $x \in C^2([-T_L, T_L], \mathbb{R})$ ,

en posant  $X = (x, x')$ , on a  $\begin{cases} X_1' = X_2 \\ X_2' = \lambda X_1^3 \end{cases}$ .

$$X \in C^1([0, T_L]) \text{ et } \begin{cases} X_1' = X_2 \\ X_2' = \lambda X_1^3 \\ X(0) = (x, y) \end{cases}$$

Si  $x \in C^1$  est sol. de  $(T_d)$ ,  $x := X_1 \in C^1$ , et  $x' = X_1' = X_2 \in C^1$ , donc  $x \in C^2$ ,  $\Rightarrow X = (x, x')$ .

et  $x'' = X_2' = \lambda X_1^3 = \lambda x^3$ ; de plus,  $(x(0), x'(0)) = X(0) = (x, y)$ .

2) On applique Cauchy-Lipschitz, car  $f_d: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  est  $C^1$ ,  $(X_1, X_2) \mapsto (X_2, \lambda X_1^3)$  donc lipsch.

On a ainsi une unique sol maximale  $x \in C^1([T_{\min}, T_{\max}], \mathbb{R}^2)$  à  $(T_d)$ .

3) Avec  $E := \frac{1}{2} X_2^2 - \frac{\lambda}{4} X_1^4 \in C^1([T_{\min}, T_{\max}], \mathbb{R})$ , on a :

$$E' = \underbrace{X_2 X_2'}_{\lambda X_1^3} - \underbrace{\lambda X_1^3 X_1'}_{X_2} = 0, \text{ donc } E \text{ est cste.}$$

4) On suppose  $\lambda < 0$ .

a) Par 3),  $|X_2| \leq \sqrt{2E(0)}$  et  $|X_1| \leq \left(-\frac{4}{\lambda} E(0)\right)^{1/4}$ ,

donc  $X$  ne peut pas exploser en temps fini (critère d'explosion en dim finie), si bien que  $T_{\min} = T_{\max} = +\infty$ .

b) Si  $X$  stationnaire,  $0 = (X_1', X_2') = (X_2, \lambda X_1^3) \Rightarrow X_2 = X_1 = 0$ .

(et  $x = (0, 0)$  est bien un équilibre).

Stabilité de  $x_{eq}^{e\mathbb{R}^2}$ :  $\forall \varepsilon > 0$ ,  $\exists \eta > 0$ ,  
 $|x(0) - x_{eq}| \leq \eta \Rightarrow$  sol global (on) et  
 $\forall t \geq 0$ ,  $|x(t) - x_{eq}| \leq \varepsilon$ .

Ici, il suffit de montrer que

$$\forall \varepsilon > 0, \exists \eta > 0, |(\underline{x}, \underline{y})| \leq \eta \Rightarrow \forall t \geq 0, |x(t)| \leq \varepsilon.$$

Mais  $\sup_{t \geq 0} |x(t)| \xrightarrow[E(0) \rightarrow 0]{} 0$  par le calcul de 4) a),

et  $E(0) = \frac{1}{2} \underline{y}^2 - \frac{\lambda}{4} \underline{x}^4 \xrightarrow[(\underline{x}, \underline{y}) \rightarrow (0,0)]{} 0$ , d'où la conclusion voulue.

(on peut même faire un choix explicite de  $y$  en fonction de  $\varepsilon$ ...)

Stabilité asymptotique de  $x_{eq}$ :

stabilité, et  $\exists \eta_0 > 0$ ,  $|x(0) - x_{eq}| \leq \eta_0 \Rightarrow x(t) \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} x_{eq}$ .

Mais ici, cela impliquerait  $E(t) \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0$ , impossible si  $x(0) \neq (0,0)$ .

5) a) Par 3),  $\forall t \in \mathbb{R}, x_2(t)^2 = 2E + \frac{\lambda}{2} x_1^4 \geq 2E > 0$ .

Ainsi,  $\forall t \in ]-\infty, T_{max}[$ ,  $(x_2(t) > \sqrt{2E} \text{ ou } x_2(t) \leq -\sqrt{2E})$ .

Mais  $x_2(0) > 0$  et  $x_2$  est continue.

Par valeurs interm., on a nécessairement  $x_2 \geq \sqrt{2E}$ .

$\left( \begin{array}{l} \text{Donc } \forall t \in ]-\infty, T_{max}[, x'_1(t) = x_2(t) \geq \sqrt{2E} > 0 : x_1 \text{ est un} \\ \text{C}^1\text{-difféo de } ]-\infty, T_{max}[ \text{ sur } ]x_{min}, x_{max}[ \\ \text{et } x_1 \text{ est } \mathbb{R} \text{-val. sur } ]-\infty, +\infty[. \end{array} \right)$

b) Avec w l'appl. réciproque de  $X_1$ :

$$\forall x \in ]x_{min}, x_{max}[, (X_1 \circ N)(x) = x.$$

On dérive :

$$\forall x \in \mathbb{R}, \quad \underset{x_2}{\underbrace{x'_2(N(x))}} \times N'(x) = 1,$$

et on se souvient que \(\forall t \in \mathbb{R}\),  $x_2(t)^2 = 2E + \frac{\lambda}{2} x_1(t)^4$   
et  $x_2(t) > 0$ ,

$$\text{donc } x_2(t) = \sqrt{2E + \frac{\lambda}{2} x_1(t)^4 / 2}$$

si bien que :

$$\forall x \in \mathbb{R}, \quad N'(x) \sqrt{2E + \frac{\lambda}{2} x^4 / 2} = 1.$$

lorsque  $t \rightarrow \infty$ ,

c) On intègre  $N'$  entre  $x$  et  $x_2(t)$ :

$$\int_t^\infty N(x_2(t)) - N(x) dx = \int_x^{x_2(t)} \frac{dx}{(2E + \frac{\lambda}{2} x^4 / 2)^{1/2}}$$

$x < x \leq x_2(t)$

$\downarrow$

$\int_{\bullet}^{+\infty}$  —————  $\rightarrow \infty$  car

$$(2E + \frac{\lambda}{2} x^4 / 2)^{1/2} \underset{x \rightarrow \infty}{\sim} \sqrt{\frac{\lambda}{2}} x^2.$$

$$\text{Donc } T_{\max} = \inf \{t \in [0, T_{\max}] \mid \int_0^t \dots < \infty\},$$

et il y a explosion en temps fini.

## Ex 2

1) Pour tous  $t \geq 0$  et  $f \in H^s(\mathbb{R})$ ,  $S(t)f := \widehat{f}(-it\cdot \xi)$ .  
(noté  $\psi_f$ )

a) Pour tout  $t \in \mathbb{R}$ ,  $e^{-it|\xi|^2} \widehat{f}$  est mesurable, et dans  $L^2(\mathbb{R})$ , car son module vaut  $|\widehat{f}(\xi)|$ , de carré intégrable.  
 Alors  $S(t)f$  est bien défini, comme élément de  $L^2(\mathbb{R})$  de plus,

$$\|S(t)f\|_{H^s}^2 = \int_{\mathbb{R}} (1+|\xi|^2)^s |\widehat{S(t)f}(\xi)|^2 d\xi = \int_{\mathbb{R}} (1+|\xi|^2)^s |\widehat{f}(\xi)|^2 d\xi = \|f\|_{H^s}^2,$$

donc  $S(t)f \in H^s(\mathbb{R})$  et  $\|S(t)f\|_{H^s} = \|f\|_{H^s}$ .

Si  $t, t' \in \mathbb{R}$ ,

$$\|S(t)f - S(t')f\|_{H^s}^2 = \int_{\mathbb{R}} (1+|\xi|^2)^s |e^{-it|\xi|^2} - e^{-it'|\xi|^2}|^2 |\widehat{f}(\xi)|^2 d\xi.$$

La fonction sous l'intégrale est dominée par  $4(1+|\xi|^2)^s |\widehat{f}(\xi)|^2 \in L^1(\mathbb{R})$ , et pour tout  $\xi \in \mathbb{R}$ ,  $(1+|\xi|^2)^s |e^{-it|\xi|^2} - e^{-it'|\xi|^2}|^2 \xrightarrow[t' \rightarrow t]{} 0$ , donc par convergence dominée,  $\|S(t)f - S(t')f\|_{H^s} \xrightarrow[t' \rightarrow t]{} 0$  ; d'où  $t \mapsto S(t)f \in C(\mathbb{R}, H^s(\mathbb{R}))$ .

(au suppose  $s \geq 2$ ) Ainsi,  $S(t)f \in H^2(\mathbb{R})$ , et  $\widehat{f''}(S(t)f)(\xi) = -\xi^2 \widehat{S(t)f}(\xi) = -|\xi|^2 e^{-it|\xi|^2} f(\xi)$  comme précédemment,  $\widehat{t^2 S(t)f} \in C(\mathbb{R}, H^{s-2}(\mathbb{R}))$ .

b) Si  $t \in \mathbb{R}$  et  $h \in \mathbb{R}^*$ , la quantité

$$\left\| \frac{1}{h} (S(t+h)f - S(t)f) \right\|_{H^{s-2}}^2 = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{h^2} |e^{-ih|\xi|^2} - 1|^2 \left| \frac{1}{h} (1+|\xi|^2)^{s-2} \widehat{f}(\xi) \right|^2 d\xi$$

tend vers 0 quand  $h$  tend vers 0, à nouveau par convergence dominée, grâce à la majoration  $|e^{-ih|\xi|^2} - 1| \leq 2|h|\xi^2$  (accroissements finis), qui fournit la domination

$$\frac{1}{h^2} |e^{-ih|\xi|^2} - 1 + ih|\xi|^2|^2 (1+|\xi|^2)^{s-2} |\widehat{f}(\xi)|^2 \leq 4 \xi^2 (1+\xi^2)^{s-2} |\widehat{f}(\xi)|^2 \leq 4 (1+\xi^2)^s |\widehat{f}(\xi)|^2$$

La limite est nulle car à  $z \in \mathbb{R}$  fixé,  $e^{-iz\xi^2} \xrightarrow[h \rightarrow 0]{} 1$ .  
 Donc  $\hat{f} = \int_{\mathbb{R}} s(t) f_t dt$  est dérivable, et  $i \partial_z \hat{f} = -\partial_x^2 \hat{f}$  ( $\in C(\mathbb{R}, L^2(\mathbb{R}))$ ).

2°) Lorsque  $s > \frac{1}{2}$  et  $f \in H^s(\mathbb{R})$ , on a :

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}} |\hat{f}(\xi)| d\xi &= \int_{\mathbb{R}} (1 + \xi^2)^{-s/2} (1 + \xi^2)^{s/2} |\hat{f}(\xi)| d\xi \\ &\leq \underbrace{\left( \int_{\mathbb{R}} (1 + \xi^2)^{-s} d\xi \right)^{1/2}}_{< \infty \text{ car } (1 + |\xi|^2)^{-s} \sim |\xi|^{-2s} \text{ et } s > \frac{1}{2}} \|f\|_{H^s} \\ &\quad \text{par Cauchy-Schwarz} \end{aligned}$$

donc  $\hat{f} \in L^1(\mathbb{R})$ , et  $f = \mathcal{F}^{-1} \hat{f}$  est donné sous forme intégrale.

$$\begin{aligned} \forall x \in \mathbb{R}, \quad |f(x)| &= \frac{1}{2\pi} \left| \int_{\mathbb{R}} e^{ix\xi} \hat{f}(\xi) d\xi \right| \\ &\leq \frac{1}{2\pi} \|\hat{f}\|_L^1 \leq \underbrace{\frac{1}{2\pi} \left( \int_{\mathbb{R}} (1 + \xi^2)^{-s} d\xi \right)^{1/2}}_{\text{noté } C} \|f\|_{H^s} \quad \text{parce qui précéde} \end{aligned}$$

3) Si  $f_1, f_2 \in \mathcal{G}(\mathbb{R})$ ,  $(f_1 f_2)' = f_1' f_2 + f_1 f_2'$ , et

$$\begin{aligned} \|f_1 f_2\|_{H^s} &\leq \|f_1 f_2\|_{L^2} + \|f_1' f_2\|_{L^2} + \|f_1 f_2'\|_{L^2} \quad (\text{inégalité triangulaire}) \\ &\leq \|f_1\|_{L^\infty} \|f_2\|_{L^2} + \|f_1\|_{L^2} \|f_2\|_{L^\infty} + \|f_1\|_{L^\infty} \|f_2\|_{L^2} \\ &\leq \underbrace{3C}_{C_1} \|f_1\|_{H^s} \|f_2\|_{H^s} \quad \text{par 2° et par } \|f\|_{H^s} = \|f\|_{L^2} + \|f'\|_{L^2}. \end{aligned}$$

Si  $f_1, f_2 \in H^s(\mathbb{R})$ , on choisit des suites de fonctions  $f_1^{(k)}, f_2^{(k)} \in \mathcal{G}(\mathbb{R})$  convergant dans  $H^s(\mathbb{R})$  vers  $f_1$  et  $f_2$ , respectivement.

Mais alors, pour  $j = 1, 2$ ,  $\|f_j - f_j^{(k)}\|_{H^s} \xrightarrow[k \rightarrow \infty]{} 0$ , donc

$$\|f_j - f_j^{(k)}\|_{L^2} \xrightarrow[k \rightarrow \infty]{} 0 \text{ et } \|f_j' - f_j^{(k)'}\|_{L^2} \xrightarrow[k \rightarrow \infty]{} 0, \quad \text{si bien que}$$

$$\|f_j^{(k)}\|_{L^2} \xrightarrow[k \rightarrow \infty]{} \|f_j\|_{L^2} \text{ et } \|f_j^{(k)'}\|_{L^2} \xrightarrow[k \rightarrow \infty]{} \|f_j'\|_{L^2} \quad (\text{par la 2ème inégalité triangulaire}).$$

On peut donc passer à la limite dans l'inégalité précédente.

Lorsque  $g \in C(I, H^1(\mathbb{R}))$  et  $t, t' \in I$ , on a  
 (considérant  $t$  fixé, et  $t' \in [t-\varepsilon, t+\varepsilon]$  — ou  $[t-\varepsilon, t]$  si  $t = \sup I$  —,  
 notant  $M = \sup_{t' \in [t-\varepsilon, t+\varepsilon]} (\|g(t')\|_{H^1})$ ) :

$$\begin{aligned} &= g(t)^2 \overline{g(t)} \\ \| |g(t)|^2 g(t) - |g(t')|^2 g(t') \|_{H^1} &\leq \|g(t) - g(t')\|_{H^1} \|g(t)\|^2 + \|g(t)(g(t) - g(t'))\overline{g(t)}\|_{H^1} \\ &\quad + \|g(t')^2 (g(t) - \overline{g(t')})\|_{H^1} \\ &\leq 3C_1^2 M^2 \|g(t) - g(t')\|_{H^1} \xrightarrow[t' \rightarrow t]{} 0, \end{aligned}$$

donc  $|g|^2 g \in C(I, H^1(\mathbb{R}))$ , et on a la majoration immédiate  
 $\forall t \in I, \| |g(t)|^2 g(t) \|_{H^1} \leq C_1^2 \|g(t)\|_{H^1}^3$ .

4) Soit  $T > 0$  et  $\varphi \in C([0, T], H^2(\mathbb{R})) \cap C^1([0, T], L^2(\mathbb{R}))$  vérifiant

$$(*) \quad \forall t \in [0, T], \varphi(t) = S(t)\varphi - i \int_0^t S(t-t')(|\varphi(t')|^2 \varphi(t')) dt'.$$

D'après 1°),  $t \mapsto S(t)\varphi$   
 pour tout  $t'$ , et  $t \mapsto S(t-t')(|\varphi(t')|^2 \varphi(t')) = S(t) \left[ \overbrace{S(t')}^{(L^2(\mathbb{R}), \text{par } 3)} (|\varphi(t')|^2 \varphi(t')) \right]$   
 sont de classe  $C^1$  dans  $L^2(\mathbb{R})$ ,

et en dérivant, on a :

$$\begin{aligned} i\dot{\varphi}(t) &= i \partial_t^2 (S(t)\varphi) - i \overbrace{S(0)}^{(L^2(\mathbb{R}), \text{par } 3)} (|\varphi(t)|^2 \varphi(t)) \\ &\quad - i \int_0^t i \partial_{t'}^2 [S(t) S(t') (|\varphi(t')|^2 \varphi(t'))] dt' \\ &= i \partial_{t'}^2 \varphi(t) - i |\varphi(t)|^2 \varphi(t). \end{aligned}$$

5) La relation (\*) exprime que  $\varphi$  est un point fixe  
 pour l'application  $\mathcal{E}_T : C([0, T], H^1(\mathbb{R})) \rightarrow C([0, T], H^1(\mathbb{R}))$   
 (bien définie, par 3°)

Sit  $R > 0$ . On suppose  $\|\varphi\|_{H^1} \leq R$ .

On va vérifier que, pour  $T > 0$  assez petit,  $\mathcal{E}_T$  envoie  
 la boule fermée  $\bar{B}(0, R+1)$  dans elle-même,  
 et  $\varphi$  est contractante.

Soit  $\varphi \in C([0, T], H^1(\mathbb{R}))$  tel que  $\sup_{t \in [0, T]} \|\varphi(t)\|_{H^1} \leq R$ .  
Alors, pour tout  $t \in [0, T]$ ,

$$\begin{aligned} \|(\mathcal{L}_T \varphi)(t)\|_{H^1} &\leq \underbrace{\|S(t)\varphi\|_{H^1}}_{\|\varphi\|_{H^1}} + \int_0^t \|S(t-t')((\varphi(t'))^2 \varphi(t'))\|_{H^1} dt \\ &\leq R + C_1^2 (R+1)^3 T, \end{aligned}$$

quantité inférieure ou égale à  $R+1$  dès que  $0 < T \leq \frac{1}{C_1^2(R+1)^3}$

Si  $\psi_1, \psi_2 \in \overline{B}(0, R+1)$ , pour tout  $t \in [0, T]$ ,

$$\begin{aligned} \|(\mathcal{L}_T \psi_2)(t) - (\mathcal{L}_T \psi_1)(t)\|_{H^1} &\leq \int_0^t \|S(t-t')((\psi_2(t'))^2 \psi_2(t') - (\psi_1(t'))^2 \psi_1(t'))\|_{H^1} dt' \\ &\leq 3C_1^2(R+1)^2 T \sup_{t' \in [0, t]} \|\psi_2(t') - \psi_1(t')\|_{H^1} \quad \text{d'après le calcul de 3°}, \end{aligned}$$

donc  $\mathcal{L}_T$  est contractante sur  $\overline{B}(0, R+1)$  dès que  $0 < T \leq \frac{1}{3C_1^2(R+1)^2}$ .

En choisissant  $T \in ]0, \min\left(\frac{1}{C_1^2(R+1)^3}, \frac{1}{3C_1^2(R+1)^2}\right)[$ ,  
on peut appliquer le théorème de point fixe de Banach,  
et on obtient une solution  $\varphi$  de  $(*)$  (unique dans  $\overline{B}_{C([0, T], H^1)}(0, R+1)$ )

6) Soit  $T > 0$  et  $\psi_1, \psi_2$  deux solutions de  $(*)$ .

On repart le calcul de 3°:

$$\begin{aligned} \|(\psi_2(t'))^2 \psi_2(t') - (\psi_1(t'))^2 \psi_1(t')\|_{H^1} &\leq C_1^2 \left( \|\psi_2(t')\|_{H^1}^2 + \|\psi_1(t')\|_{H^1} \|\psi_2(t')\|_{H^1} + \|\psi_2(t')\|_{H^1}^2 \right. \\ &\quad \times \left. \|\psi_2(t') - \psi_1(t')\|_{H^1} \right) \\ &\leq C_1^2 \sup_{t' \in [0, T]} \left( \|\psi_2(t')\|_{H^1} + \|\psi_1(t')\|_{H^1} \right)^2 \|\psi_2(t') - \psi_1(t')\|_{H^1} \end{aligned}$$

Si bien que, avec  $\phi(t) = \|\psi_2(t) - \psi_1(t)\|_{H^1}$ , on a  $\phi \in C([0, T], \mathbb{R}_+)$ , et:

$$\forall t \in [0, T], \quad \phi(t) \leq M \int_0^t \phi(t') dt' \quad (\text{où } M = C_1^2 \sup_{t \in [0, T]} (\|\psi_2(t)\|_{H^1} + \|\psi_1(t)\|_{H^1})^2)$$

Par le lemme de Gronwall, on en déduit  $\phi = 0$ .

En effet, posant  $h(t) := \int_0^t \phi(t') dt'$ , on a  $h \in C^1([0, T], \mathbb{R})$ , et

$$\forall t \in [0, T], \quad h'(t) \leq M h(t).$$

Par intégration, on en déduit  $h(t) \leq e^{Mt} h(0) = 0$ ,  
et  $0 \leq \phi(t) \leq M h(t) = 0$ .

7) Si  $\psi \in C([0, T_*], H^2(\mathbb{R})) \cap C^1([0, T_*], L^2(\mathbb{R}))$  est solution de (1) alors on a dans  $C([0, T_*], L^2(\mathbb{R}))$  (donc pour tout  $t \in [0, T_*]$ , et presque tout  $x \in \mathbb{R}$ ):

$$(**) \quad i \partial_t \psi(t) + \partial_x^2 \psi(t) = |\psi(t)|^2 \psi(t).$$

Multippliant par  $\bar{\psi}(t)$  et prenant la partie imaginaire, on a

$$\operatorname{Re}(\bar{\psi}(t) \partial_t \psi(t)) + \operatorname{Im}(\bar{\psi}(t) \partial_x \psi(t)) = 0.$$

On intègre alors en  $x$  (cela commute avec  $\operatorname{Re}$  et  $\operatorname{Im}$ , et chaque terme, produit de deux fonctions dans  $L^2(\mathbb{R})$ , est intégrable); on obtient

$$\operatorname{Re}\left(\int_{\mathbb{R}} \bar{\psi}(t, x) \partial_t \psi(t, x) dx\right) = \operatorname{Im}\left(\int_{\mathbb{R}} \bar{\psi}(t, x) \partial_x^2 \psi(t, x) dx\right).$$

Mais on a  $\int_{\mathbb{R}} \bar{\psi}(t, x) \partial_x^2 \psi(t, x) dx = - \int_{\mathbb{R}} |\partial_x \psi(t, x)|^2 dx$

(cette intégration par parties étant justifiée dans  $L^2(\mathbb{R})$ , puis par densité, ou en utilisant l'orthogonalité et la caractérisation  $\partial_x \psi(t, x) = \mathcal{F}^{-1}(i \xi \hat{\psi}(t, \xi))$ ).

Ce dernier terme est donc réel, d'où

$$\operatorname{Re}\left(\int_{\mathbb{R}} \bar{\psi}(t, x) \partial_t \psi(t, x) dx\right) = 0.$$

On admet que cette quantité est en fait  $\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} |\psi(t, x)|^2 dx \right)$  si bien que  $t \mapsto \|\psi(t)\|_{L^2}$  est constante sur  $[0, T_*]$ .

Plus simplement, multiplier  $(**)$  par  $\bar{\psi}(t)$  et prendre la partie réelle donne

$$\operatorname{Re}(\partial_x^2 \psi(t) \bar{\psi}(t)) = \operatorname{Re}(|\psi(t)|^2 \psi(t) \bar{\psi}(t))$$

(au sens : presque partout en  $x \in \mathbb{R}$ ).

À nouveau, on peut intégrer cette relation sur  $\mathbb{R}$ , intégrer  $\partial_x^2 \psi \partial_t \psi$  par parties, et constater que cela fournit  $\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} \|\partial_x \psi\|_{L^2}^2 + \frac{1}{4} \|\psi\|_{L^4}^4 \right) = 0$ , si bien que  $t \mapsto \frac{1}{2} \|\partial_x \psi(t)\|_{L^2}^2 + \frac{1}{4} \|\psi(t)\|_{L^4}^4$  est constante sur  $[0, T_*$

8) Ainsi, la quantité  $\|\psi(t)\|_{L^2}^2 + \|\partial_x \psi(t)\|_{L^2}^2 + \frac{1}{2} \|\psi(t)\|_{L^4}^4$  est indépendante de  $t \in [0, T_*]$  : elle est donnée par sa valeur à  $t=0$ , et  $\psi(0)=\varphi$ . Mais elle est supérieure ou égale à  $\|\psi(t)\|_{H^1}^2$ . On en déduit qu'il existe  $R > 0$  (par exemple  $R^2 = \|\varphi\|_{L^2}^2 + \|\partial_x \varphi\|_{L^2}^2 + \frac{1}{2} \|\varphi\|_{L^4}^4 + 1$ ) tel que pour tout  $t \in [0, T_*]$ ,  $\|\psi(t)\|_{H^1} \leq R$ . Par la question 5) (et l'unicité de 6)), on sait qu'il existe  $T > 0$ , fonction de  $R$  seulement, tel que, prenant  $\psi(t)$  pour donnée initiale, on peut prolonger  $\psi$  comme solution de (1) sur  $[t, t+T]$ . Ainsi,  $T_*$  ne peut être fini (sinon, prenant  $t_0 = (T_* - T/2, 0)$ , on obtiendrait une contradiction : le prolongement de  $\psi$  après  $T_*$ ). Donc  $T_* = +\infty$ .