

Stabilisation Faible d'un Système Bilineaire Dissipatif en Dimension Infinie

BOUSLOUS, H.¹, BOUNABAT, A.¹ AND HAMMOURI, H.²

¹ *Département de Mathématiques, Faculté des Sciences Sémlalia,
Univ. Cadi Ayyad, Marrakech, Maroc*

² *Lab. d'Automatique et de Génie des Procédés, Univ. Claude Bernard, Lyon I, Lyon, France*

AMS Subject Class. (1980): 93D15, 34D20, 58F10

Received January 11, 1993

1. INTRODUCTION

Soit H un espace de Hilbert sur \mathbb{R} séparable, de dimension infinie et dont le produit scalaire et la norme sont notés respectivement par: $\langle \cdot, \cdot \rangle$ et $\|\cdot\|$.

On considère, sur H , le système bilinéaire donné par:

$$(S) \quad \begin{cases} \frac{d\psi}{dt} = A\psi + u(B\psi + b) & t \geq 0 \\ \psi(0) = \psi_0; \quad u(t) = -\langle b, \psi(t) \rangle \end{cases}$$

avec A et B vérifiant les hypothèses ci-dessous:

(H₁) A est un opérateur linéaire, dissipatif et fermé de H dans H telle que $\overline{D(A)} = H$, $D(A) = D(A^*)$ et A^* dissipatif. $D(A)$ et A^* désignent respectivement le domaine et l'adjoint de A .

(H₂) B est un opérateur de H dans H linéaire, borné et anti-adjoint.

On dit que ψ est une solution faible de (S) si elle est solution de

$$\frac{d}{dt} \langle \psi(t), \varphi \rangle = \langle \psi(t), A^* \varphi \rangle + \langle f(\psi(t)), \varphi \rangle, \quad \forall \varphi \in D(A^*), \text{ p.p. } t \in]0, T[$$

où $f(v) = -\langle b, v \rangle (Bv + b)$, et on montre (cf. [3]) que sous les hypothèses (H₁) et (H₂) le système (S) admet une solution faible unique donnée par:

$$\psi(t) = e^{At} \psi_0 + \int_0^t e^{A(t-s)} f(\psi(s)) ds, \quad \forall t \in [0, T]$$

En utilisant le principe d'invariance de LaSalle [2], on montre que, sous une condition de contrôlabilité, le système est faiblement stabilisable (i.e., $\psi(t) \xrightarrow{\omega} 0$ quand $t \rightarrow \infty$) dès que la condition initiale est dans le domaine de A , où $\xrightarrow{\omega}$ désigne la convergence faible dans H .

Ce travail est une généralisation de [1] qui traite le cas où A est anti-adjoint.

Le but principal, donc, de cet article est d'établir le résultat suivant:

THÉORÈME 1.1. *Sous les hypothèses (H_1) et (H_2) si:*

i) $\psi_0 \in D(A)$,

ii) $b \in D((A^*)^k), \forall k \in \mathbb{N}$,

iii) *le sous-espace engendré par $\{b, A^*b, \dots, (A^*)^k b, \dots\}$ est dense dans H .*

Alors $\psi(t) \xrightarrow{\omega} 0$ quand $t \rightarrow \infty$.

2. DÉMONSTRATION DU THÉORÈME

Pour cette démonstration on a besoin des lemmes suivants:

LEMME 2.1. *La solution de (S) est bornée dans H .*

Preuve. Soit

$$v(t) = \frac{1}{2} \|\psi(t)\|^2.$$

Comme $\psi_0 \in D(A)$ alors les solutions faible et forte de (S) coïncident et on a:

$$\frac{dv}{dt} = \langle \psi(t), \frac{d\psi}{dt}(t) \rangle = \langle \psi(t), A\psi(t) \rangle - (\langle b, \psi(t) \rangle)^2 \leq 0$$

de plus $v(t) \geq 0, \forall t$, donc $v(t)$ est bornée. ■

LEMME 2.2.

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \langle b, \psi(t) \rangle = 0.$$

Preuve.

$$v(t) = v(0) + \int_0^t \langle \psi(s), A\psi(s) \rangle ds - \int_0^t (\langle b, \psi(s) \rangle)^2 ds,$$

comme $\langle \psi(s), A\psi(s) \rangle \leq 0$ et $-(\langle b, \psi(s) \rangle)^2 \leq 0, \forall s$.

Alors d'après le lemme 2.1 on a la convergence de $\int_0^\infty (\langle b, \psi(s) \rangle)^2 ds$; de plus $\frac{d}{dt} \langle b, \psi(t) \rangle$ est borné, d'où le résultat. ■

On définit maintenant l'ensemble ω -limite suivant:

$$\Gamma(\psi_0) = \{\psi^* \in H : \exists t_n \rightarrow \infty : \psi(t_n) \xrightarrow{\omega} \psi^*\}.$$

On remarque que $\Gamma(\psi_0) \subseteq b^\perp$ (où b^\perp désigne l'orthogonal de b) et la démonstration du théorème se limite à prouver que $\Gamma(\psi_0) = \{0\}$.

LEMME 2.3. $\Gamma(\psi_0)$ est positivement invariant par $e^{At}, \forall t \geq 0$.

Preuve. Soit $\psi^* \in \Gamma(\psi_0)$ et $t_n \rightarrow \infty : \psi(t_n) \xrightarrow{\omega} \psi^*$.

Soit $t \geq 0$.

$$\psi(t+t_n) = e^{tA}\psi(t_n) - \int_0^t e^{(t-s)A} \langle b, \psi(s+t_n) \rangle (B\psi(s+t_n) + b) ds$$

on a

$$\begin{aligned} |\langle \psi(t+t_n), \varphi \rangle - \langle e^{tA}\psi^*, \varphi \rangle| &\leq |\langle \psi(t+t_n), \varphi \rangle - \langle e^{tA}\psi(t_n), \varphi \rangle| + \\ &|\langle e^{tA}\psi(t_n), \varphi \rangle - \langle e^{tA}\psi^*, \varphi \rangle|. \end{aligned}$$

De plus

$$|\langle \psi(t+t_n), \varphi \rangle - \langle e^{tA}\psi(t_n), \varphi \rangle| \leq C \int_0^t |\langle b, \psi(s+t_n) \rangle| ds$$

et $|\langle b, \psi(s+t_n) \rangle| \rightarrow 0$ quand $n \rightarrow \infty$, donc il existe $(s_n) \rightarrow \infty$ telle que $\psi(s_n) \xrightarrow{\omega} e^{tA}\psi^*$. ■

Démonstration du théorème: Soit $\psi^* \in \Gamma(\psi_0)$. Par définition on a:

$$\frac{d^m}{dt^m} \langle e^{At}\psi^*, b \rangle = \langle e^{tA}\psi^*, (A^*)^m b \rangle, \quad \forall t \geq 0, \forall m \in \mathbb{N},$$

donc pour $t=0$ on aura:

$$\langle \psi^*, (A^*)^m b \rangle = 0, \quad \forall m \in \mathbb{N}$$

et par suite $\psi^* = 0$, ce qui prouve que $\Gamma(\psi_0)$ est réduit à $\{0\}$ et par conséquent $\psi(t) \xrightarrow{\omega} 0$ quand $t \rightarrow +\infty$. ■

3. EXAMPLE

Considérons le système suivant:

$$(S) \quad \begin{cases} \dot{\psi}(x, t) = \left(\frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) \psi(x, t) + u(t) \left[\sin(x) \psi(t, -x) + \exp\left[-\frac{x^2}{2}\right] \right] \\ \psi(0) = \psi_0 \end{cases} \quad x \in \mathbb{R}, t \geq 0$$

Soient

$$H = L^2(\mathbb{R}) = \left\{ f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R} : \|f\| = \int_{-\infty}^{\infty} f^2(x) dx < \infty \right\},$$

$$A = \frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial^2}{\partial x^2},$$

$$D(A) = \left\{ f \in H^2(\mathbb{R}) : f(x) \text{ et } \frac{\partial}{\partial x} f(x) \rightarrow 0 \text{ quand } |x| \rightarrow \infty \right\},$$

$$A^* = -\frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial^2}{\partial x^2},$$

$$B: H \rightarrow H$$

défini par:

$$Bf(x) = -\sin(x)f(-x), \quad f \in H,$$

et

$$b(x) = \exp(-x^2/2).$$

On vérifie facilement que les hypothèses du théorème 1.1 sont vérifiées et donc (S) est stabilisé par

$$u(t) = -\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-x^2/2)\psi(x,t) dx, \quad \forall t \geq 0$$

où $\psi(x,t)$ est la solution faible de (S).

4. CONCLUSION

L'hypothèse $\psi_0 \in D(A)$ assure la bornitude de la solution du système dans H .

Le cas où ψ_0 est quelconque dans H reste à faire.

REFERENCES

1. BOUNABAT, A. AND GAUTHIER, J.P., Weak stabilizability of infinite dimensional nonlinear systems, *Appl. Math. Lett.* 4(1) (1991), 95-98.
2. LASALLE, Stability theory for ordinary differential equations, *Journ. of Diff. Equations* 4 (1968).
3. PAZY, A., "Semi-Groups of Linear Operators and Applications to Partial Differential Equations", Springer-Verlag, New York, 1983.