

Stabilité de l'équation d'onde avec amortissement intermittent



MESSAOUDA LEGOUGUI

Merabet .I (encadreur)

Département de Mathématiques
Université Kasdi Merbah Ouargla , Algerie

legougui messaouda@gmail.com

Résumé

Dans cette présentation on s'intéresse à la propagation d'une onde dans un milieu dissipatif $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ à une vitesse unitaire . Le modèle peut être décrit par l'équation

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(t, x) = \Delta u(t, x) - \rho \frac{\partial u}{\partial t}(t, x) \quad t \geq 0 \quad x \in \Omega, \quad (1)$$

où $\rho > 0$ est le coefficient d'amortissement du milieu Ω . L'objectif de ce projet est d'étudier une modification de (1) où le terme d'amortissement $\rho \frac{\partial u}{\partial t}(t, x)$ n'est pas actif à tout instant de temps .

1. Introduction

On s'intéresse donc à l'équation

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(t, x) = \Delta u(t, x) - \alpha(t) \rho \frac{\partial u}{\partial t}(t, x) \quad t \geq 0 \quad x \in \Omega, \quad (1.1)$$

où $\alpha : \mathbb{R}_+ \rightarrow [0, 1]$ est une fonction mesurable qui détermine l'activité du terme d'amortissement à chaque instant de temps . Plus précisément , le problème auquel on s'intéresse dans ce projet est :

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(t, x) = \Delta u(t, x) - \alpha(t) \rho \frac{\partial u}{\partial t}(t, x), & t \geq 0, \quad x \in \Omega, \\ u(0, x) = u_0, & x \in \Omega, \\ \frac{\partial u}{\partial t}(0, x) = u_1(x), & x \in \Omega, \\ u(t, x) = 0, & t \geq 0, \quad x \in \partial\Omega, \end{cases} \quad (1.2)$$

où $\Omega \subset \mathbb{R}^N$ est un ensemble ouvert borné à bord régulier, $\rho > 0$ et $\alpha : \mathbb{R}_+ \rightarrow [0, 1]$ est une fonction mesurable .

Remarque : $2b = \rho$, $H = L^2$

2. La formulation variationnelle

La formulation variationnelle correspondant à (1.2) est la suivante :

$$\begin{cases} \text{Trouver } u(t) \text{ tel que } u \in (C^0[0, T], H_0^1(\Omega)) \\ \frac{d^2}{dt^2} \langle u(t), v \rangle_{L^2} + 2b \frac{d}{dt} \langle u(t), v \rangle_{L^2} + a(u(t), v) = 0 \end{cases}$$

Avec

$$\langle u, v \rangle_{L^2(\Omega)} = \int_{\Omega} u(x)v(x)dx \quad \text{et}$$

$$a(u, v) = \int_{\Omega} \nabla u(x) \cdot \nabla v(x)dx$$

3. Existence et unicité

Théorème 3.1 soit V et H deux espaces de Hilbert tels que $V \subset H$ avec injection compacte et V dense dans H . Soit $a(u, v)$ une forme bilinéaire symétrique continue et coercive dans V . Soit un temps final $T_f > 0$, une constante $b \in \mathbb{R}$ et une donnée initiale $(u_0, u_1) \in V \times H$. Alors le problème

$$\begin{cases} \frac{d^2}{dt^2} \langle u(t), v \rangle_H + 2b \frac{d}{dt} \langle u(t), v \rangle_H + a(u(t), v) = 0 \quad \forall v \in V \\ u(0) = u_0, \quad \frac{d}{dt} \langle u(0) \rangle = u_1 \end{cases} \quad (3.1)$$

a une unique solution $u \in C([0, T_f]; V) \cap C^1([0, T_f]; H)$. De plus, il existe une constante $c > 0$ (ne dépendant que de b, Ω et T_f) telle que

$$\|u\|_{C([0, T_f]; V)} + \|u\|_{C^1([0, T_f]; H)} \leq (\|u_0\|_V + \|u_1\|_H) \quad (3.2)$$

4. La démarche de démonstration

► Premièrement on justifie l'existence d'une base hilbertienne $(\phi_k)_{k \geq 1}$ de H et d'une suite croissante $(\lambda_k)_{k \geq 1}$ de nombres réels positifs tendant vers l'infini lors que $k \rightarrow \infty$ telles que, pour tout $k \geq 1$ on a $(\phi_k) \in V$ et

$$a(\phi_k, v) = \lambda_k \langle \phi_k, v \rangle_H, \quad \forall v \in V.$$

► La partie unicité du Théorème 3.1 On suppose qu'il existe une solution $u \in C([0, T_f]; V) \cap C^1([0, T_f]; H)$ de (3.1) et on l'écrit dans la base $(\phi_k)_{k \geq 1}$ de H comme $u(t) = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k(t) \phi_k$ avec $\alpha_k(t) = \langle u(t), \phi_k \rangle_H$. l'équation différentielle satisfaites par α_k , en précisant bien ses conditions initiales, et la résoudre . On fera bien la différence entre les cas $\lambda_k < b^2$, $\lambda_k = b^2$ et $\lambda_k > b^2$. Conclure l'unicité de la solution (3.1) en donnant une formule explicite pour celle-ci.àç

► La partie existence . Les fonction $\alpha_k(t) \phi_k$ trouvées dans b appartiennent bien à $C([0, T_f]; V) \cap C^1([0, T_f]; H)$

► Pour tout $k \geq 1$, on a

$$|\alpha_k'(t)|^2 + \lambda_k |\alpha_k(t)|^2 = |\alpha_k^1|^2 + \lambda_k |\alpha_k^0|^2 - 4b \int_0^t |\alpha_k'(s)|^2 ds, \quad (4.1)$$

où $\alpha_k^0 = \alpha_k(0)$ et $\alpha_k^1 = \alpha_k'(0)$. (suggestion : Multiplier l'équation satisfaite par α_k par α_k' et intégrer temps).

► En utilisant la formule explicite de α_k obtenue en b , il existe une constante $C > 0$, ne dépendant que de b et de la suite $(\lambda_k)_{k \geq 1}$, telle que , pour tout $k \geq 1$, on a

$$|\alpha_k'(t)| \leq C e^{2|b|t} (|\alpha_k^1| + \max\{b, \sqrt{\lambda_k}\} |\alpha_k^0|), \quad (4.2)$$

$$\sqrt{\lambda_k} |\alpha_k(t)| \leq C e^{2|b|t} (|\alpha_k^1| + \sqrt{\lambda_k} |\alpha_k^0|) \quad (4.3)$$

On pourra traiter les cas $\lambda_k < b^2$, $\lambda_k = b^2$ et $\lambda_k > b^2$ séparément .

► La Combinaison (4.1) et (4.2) pour obtenir que

$$|\alpha_k'(t)|^2 + \lambda_k |\alpha_k(t)|^2 \leq C' e^{4|b|T_f} (|\alpha_k^1|^2 + \max\{b^2, \lambda_k\} |\alpha_k^0|^2), \quad (4.4)$$

pour une certaine constante $C' > 0$ ne dépendant que de b et de la suite $(\lambda_k)_{k \geq 1}$.

► L'existence d'une solution de (3.1) . Pour cela, on pourra procéder par une série formelle.

► L'estimation d'énergie (3.2) à partir de (4.4) .

► si $b > 0$, on peut remplacer $e^{2|b|t}$ dans (4.2) par $e^{-\gamma t}$ pour une certaine constante $\gamma > 0$ ne dépendant que de b et de la suite $(\lambda_k)_{k \geq 1}$. Dans ce cas , on a, pour tout $t \in [0, T_f]$,

$$\|u(t)\|_V^2 + \left\| \frac{du}{dt}(t) \right\|_H^2 \leq C e^{-\gamma t} (\|u_0\|_V^2 + \|u_1\|_H^2), \quad (4.5)$$

5. Application au notre cas

$$V = H_0^1$$

$$H = L^2$$

► V injection compacte de H d'après le Théorème de Rellich

► V dense dans H d'après le Théorème de Riesz

► $-\Delta : H^2 \rightarrow L^2$ Opérateur linéaire continue compacte définie positif auto-adjoint

Références

- [1] C.Bardos , G.Lebeau , and J.Rauch.Sharp sufficient conditions for the observation ,control, and stabilization of waves from the boundary .SIAM J . Control Optim ,30(5) :1024-1065,1992.
- [2] Y.Chitour,G.Mazanti,and M.Sigalotti.Stabilization of persistently excited linear systems .In J.Daafouz ,S.Tarbouriech, and M.Sigalotti, editors,Hybrid Systems with Constraints, chapter 4.Wiley-ISTE,London , UK ,2013.
- [3] F.Hante ,M.Sigalotti, and M . Tuesnak.On condition for asymptotic stability of dissipative infinite-dimensional systems with intermittent damping . Journal of Differential Equations,252(10) : 5569-5593,2012.