

## EXISTENCIA GLOBAL Y COMPORTAMIENTO ASINTÓTICO PARA UNA ECUACIÓN DE KIRCHOFF CON TÉRMINO DISIPATIVO DE COEFICIENTE VARIABLE

Cabanillas Lapa, Eugenio<sup>1</sup>

**ABSTRACT.** Consideramos una ecuación de onda no lineal, con un término disipativo del tipo  $a(x)u'$  (el coeficiente  $a$  depende de la variable espacial).

Usando el método de FAEDO-GALERKIN, y definiendo funcionales, de energía adecuados, encontraremos existencia global de la solución para datos pequeños. Una vez hecho esto usamos desigualdades integrales para mostrar que la energía del sistema decae a cero de manera exponencial.

### 1. INTRODUCCIÓN

En este trabajo estudiamos la existencia global de la solución, así como el comportamiento asintótico de la energía del sistema.

$$(*) \begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - M \left( \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx \right) \Delta u + g(x, t, u') = 0 & \text{en } Q = \Omega \times ]0, T[ \\ u = 0 & \text{en } \Sigma = \Gamma \times ]0, T[ \\ u(x, 0) = u_0(x), \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = u_1(x) & \text{en } \Omega \end{cases}$$

donde  $\Omega$  es un abierto de  $\mathbf{R}^m$ , con frontera  $\Gamma = \partial\Omega$  bien regular,  $T > 0$ ,  $M \in C'([0, +\infty[)$ ,  $g$  es una función de valor real satisfaciendo condiciones apropiadas. Diversos autores: HASOYA-YAMADA [1], PATCHEU [4], HERD [2], etc., han estudiado la solubilidad global de (\*) para los casos:  $g(x, t, u') = \delta, g(u'), C(t)u'$ . A nuestro conocimiento aún no se

<sup>1</sup>Instituto de Investigación de la Facultad de Ciencias Matemáticas - UNMSM  
e-mail: d230101@unmsm.edu.pe

ha abordado el estudio del importante caso  $g(x, t, u') = a(x)u'$ , por lo que emprendimos la investigación de este problema.

## 2. PRELIMINARES

Con  $(\cdot, \cdot), |\cdot|$  denotamos el producto interno y la norma de  $L^2(\Omega)$ , respectivamente  $H^m(\Omega)$  es el espacio de Sobolev usual.

Denotamos con  $C_\Omega$  y  $C_\Omega^*$  las constantes de inmersión que realizan las desigualdades:

$$|u| \leq C_\Omega |\nabla u|, \quad \forall u \in H_0^1(\Omega)$$

$$|\nabla u| \leq C_\Omega^* |\Delta u|, \quad \forall u \in H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$$

## 3. EL RESULTADO PRINCIPAL

**Teorema 2.1.-** Sea  $M : [0, +\infty[ \rightarrow \mathbf{R}$  tal que:

$$(2.1) \quad M \in C'([0, +\infty[), M(s) \geq m_0 > 0, \forall s \geq 0$$

$$(2.2) \quad \tilde{M}(s) = \int_0^s M(z) dz \leq sM(s)$$

Sea  $a \in L^\infty(\Omega) \cap C^2(\Omega)$  tal que:

$$(2.3) \quad a(x) \geq a_0 > 0, \forall x \in \Omega; |\Delta a(x)| \leq C_0 a(x); |\nabla a(x)|^2 \leq C_1 a(x)$$

donde  $C_0$  y  $C_1$ , son constantes positivas.

Si  $u_0 \in H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$ ,  $u_1 \in H_0^1(\Omega)$ , entonces existe un número positivo  $\varepsilon_0$  tal que si:

$$2C_0 k_1 \left[ |\nabla u_1|^2 + M(|\nabla u_0|^2) |\Delta u_0|^2 \right] < \varepsilon_0$$

$$\text{con } k_1 = \max \left\{ \frac{3}{2C_0}, C_\Omega + C_\Omega^* \right\},$$

entonces existe una función  $u : \Omega \times ]0, T[ \rightarrow \mathbf{R}$  tal que:

$$(2.4) \quad u \in L^\infty(0, T; H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega))$$

$$(2.5) \quad u' \in L^\infty(0, T; h_0^1(\Omega))$$

$$(2.6) \quad u' \in L^\infty(0, T; L^2(\Omega))$$

$$(2.7) \quad \frac{d}{dt}(u'(t), w) + M(|\nabla u(t)|^2)(-\Delta u(t), w) + (a(x)u'(t), w) = 0$$

$\forall w \in H_0^1(\Omega)$ , en el sentido de  $D'(0, T)$ .

$$(2.8) \quad u(0) = u_0, \quad u'(0) = u_1$$

### Demostración:

Usaremos el método de FAEDO-GALERKIN.

Sea  $\{w_1, w_2, \dots, w_j, \dots\}$  base Hilbertiana de  $H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$  formada por los vectores propios de  $-\Delta$ , esto es:

$$-\Delta w_j = \lambda_j w_j; \quad w_j \Big|_{\Gamma} = 0$$

Consideremos  $V_m = [w_1, w_2, \dots, w_m]$  el subespacio de  $H_0^1(\Omega)$  generado por  $[w_1, w_2, \dots, w_m]$ . Buscamos una solución  $u_m(t)$  de la forma:

$$u_m(t) = \sum_{j=1}^m g_{jm}(t) w_j$$

donde  $g_{jm}$  están determinados por el sistema:

$$(2.9) \quad (u_m''(t), w) - M(|\nabla u_m(t)|^2)(\Delta u_m(t), w) + (a(x)u_m'(t), w) = 0,$$

$\forall w \in V_m$

$$(2.10) \quad u_m(0) = u_{0m} \longrightarrow u_0 \text{ en } H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$$

$$(2.11) \quad u_m'(0) = u_{1m} \longrightarrow u_1 \text{ en } H_0^1(\Omega)$$

Por el Teorema de Caratheodory existe una solución local  $u_m(t)$  en  $[0, T_m[$ . Las estimativas a priori permiten la solución al intervalo  $[0, T]$  independiente de  $m$ .

### Estimativa a Priori I

Haciendo  $w = 2u_m'(t)$  en (2.9):

$$(u_m''(t), 2u_m'(t)) + M(|\nabla u_m(t)|^2)(\nabla u_m(t), 2\nabla u_m'(t)) + a(x)u_m'(t), 2u_m'(t) = 0$$

$$(2.12) \quad \frac{d}{dt} \left\{ |u'_m(t)|^2 + \tilde{M}(|\nabla u_m(t)|^2) \right\} = - \int_{\Omega} 2a(x)[u'_m(t)]^2 dx$$

De (2.12) y observando que  $\tilde{M}(s) \geq m_0 s$  resulta

$$(2.13) \quad |u'_m(t)|^2 + m_0 |\nabla u_m(t)|^2 \leq E_0(0) = |u_1|^2 + \tilde{M}(|\nabla u_0|^2)$$

### Estimativa a Priori II

Haciendo  $w = -2\Delta u'_m(t)$  en (2.9) resulta:

$$(2.14) \quad \frac{d}{dt} \left\{ |\nabla u'_m(t)|^2 + M(|\nabla u_m(t)|^2) |\Delta u_m(t)|^2 \right\} = -2|a^{1/2} \nabla u'_m(t)|^2 + \\ + \int_{\Omega} \Delta a(x) [u'_m(t)]^2 dx + 2M'(|\nabla u_m(t)|^2) (\nabla u'_m(t), \nabla u_m(t)) |\Delta u_m(t)|^2.$$

Tomando  $w = -a(x)\Delta u_m(t)$  en (2.9) resulta:

$$(2.15) \quad \frac{d}{dt} \left\{ (u'_m(t), -a\Delta u_m(t)) + \frac{1}{2}|a\nabla u_m(t)|^2 \right\} = -|a^{1/2} \nabla u'_m(t)|^2 + \\ + (u'_m(t) \nabla a, \nabla u'_m(t)) - M(|\nabla u_m(t)|^2) |a^{1/2} \Delta u_m(t)|^2 - (u'_m(t) \nabla(a^2), \nabla u_m(t))$$

Definimos:

$$(2.16) \quad E_0(t) = |u'_m(t)|^2 + \tilde{M}(|\nabla u_m(t)|^2)$$

$$(2.17) \quad E_1(t) = |\nabla u'_m(t)|^2 + M(|\nabla u_m(t)|^2) |\Delta u_m(t)|^2$$

$$(2.18) \quad H(t) = (u'_m(t), -a\Delta u_m(t)) + \frac{1}{2}|a\nabla u_m(t)|^2$$

Se obtiene de (2.12), (2.14), (2.15)- (2.18):

$$\frac{d}{dt} E_0(t) = -2|a^{1/2} u'_m(t)|^2$$

$$\frac{d}{dt} E_1(t) = -2|a^{1/2} \nabla u'_m(t)|^2 + C_0 |a^{1/2} u'_m(t)|^2 +$$

$$2M'(|\nabla u_m(t)|^2) (\nabla u'_m(t), \nabla u_m(t)) |\Delta u_m(t)|^2$$

$$\frac{d}{dt} H(t) \leq \alpha_0 |a^{1/2} \nabla u'_m(t)|^2 - \frac{\alpha_0}{2} M(|\nabla u_m(t)|^2) |\Delta u_m(t)|^2$$

$$\text{donde: } \alpha_0 = 1 + \sqrt{\frac{C_1}{C_0}} C_{\Omega} + 2C_1 \left( \frac{|a|_{\infty} C_{\Omega} C_{\Omega}^*}{a_0 m_0} \right)^2$$

Entonces:

$$(2.19) \quad \frac{d}{dt} \left\{ E_0(t) + \frac{1}{C_0} E_1(t) + \varepsilon H(t) \right\} = -a^{1/2} |u'_m(t)|^2 - \left( \frac{2}{C_0} - \varepsilon \alpha_0 \right) |a^{1/2} \nabla u'_m(t)|^2 \\ - \frac{\varepsilon \alpha_0}{2} M(|\nabla u_m(t)|^2) |\Delta u_m(t)|^2 + \frac{2}{C_0} M'(|\nabla u_m(t)|^2) (\nabla u_m(t), \nabla u_m(t)) |\Delta u_m(t)|^2$$

Sea

$$S(t) = E_0(t) + \frac{1}{C_0} E_1(t) + \varepsilon H(t)$$

Tomando

$$0 < \varepsilon < \min \left\{ \varepsilon_1, \frac{1}{2 C_0 \theta_0} \right\}$$

$$\text{con } \varepsilon_1 = \frac{4}{C_0(a_0 + 2\alpha_0)}, \theta_0 = \max \left\{ \frac{C_\Omega |a|_\infty}{m_0^{1/2}}, \frac{1}{4} \frac{C_\Omega |a|_\infty}{m_0^{1/2}}, \frac{1}{2} \frac{|a|_\infty^2 C_\Omega}{m_0} \right\}$$

resulta

$$(2.20) \quad \frac{1}{2 C_0} E_1(t) \leq S(t) \leq k_1 E_1(t)$$

$$k_1 = \max \left\{ \frac{3}{2 C_0}, C_\Omega + C_\Omega^* \right\}$$

$$\text{Obviamente: } \frac{1}{2 C_0} < k_1$$

De (2.19)(2.20)

$$\frac{d}{dt} S(t) \leq -\frac{\delta}{k_1} S(t) + C_2 E_1^{1/2}(t) S(t)$$

donde

$$\delta = \min \left\{ \frac{2}{C_0} - \varepsilon \alpha_0, \frac{\varepsilon \alpha_0}{2} \right\}, C_2 = \frac{4 M_0 F_0(0)}{m_0^2}$$

$$M_0 = \max_{s \in \left[ 0, \frac{E_0(0)}{m_0} \right]} |M'(s)|$$

Luego:

$$(2.21) \quad \frac{d}{dt} S(t) + \left[ \frac{\delta}{k_1} - C_2 E_1^{1/2}(t) \right] S(t) \leq 0$$

Afirmamos que

$$(2.22) \quad \frac{\delta}{k_1} - C_2 E_1^{1/2}(t) > 0, \forall t \in [0, +\infty[$$

Supongamos absurdamente que (2.22) no se verifica.  
Por la hipótesis:

$$E_1(0) < 2C_0 k_1 E_1(0) < \varepsilon_0 = \left( \frac{\delta}{k_1 C_2} \right)^2$$

Por la continuidad de  $E_1(t)$ , existe  $\tau > 0$  tal que:

$$E_1(t) < \varepsilon_0, \quad \forall t \in [0, \tau[$$

$$E_1(\tau) = \varepsilon_0$$

De (2.22) resulta

$$(2.23) \quad \frac{d}{dt} S(t) \leq 0, \quad \forall t \in [0, \tau[$$

Pero:

$$(2.24) \quad S(\tau) - S(0) = \int_0^\tau S'(\xi) d\xi.$$

De (2.20), (2.23) y (2.24):

$$E_1(\tau) \leq 2C_0 S(\tau) \leq 2C_0 S(0) \leq C_0 k_1 E_1(0) < \varepsilon_0$$

lo que es una contradicción. Así hemos mostrado que (2.22) se verifica, de donde resulta:

$$|\nabla u'_m(t)| \leq \text{Constante}$$

$$|\Delta u_m(t)| \leq \text{Constante}$$

**Estimativa a Priori III**

Haciendo  $w = u_m''(t)$  en (2.9), usando las estimativas I y II, y la Inmersión de Sobolev, obtenemos de manera standard:

$$|u_m''(t)| \leq \text{Constante}$$

Las estimativas I, II y III permiten el pasaje al límite.

**Teorema 2.2.-** Sea  $u$  la solución obtenida en el teorema 2.1. Entonces existen constantes positivas  $\mu$  y  $\omega$  tales que:

$$E_0(t) \leq \mu e^{-\omega t}, \quad \forall t \geq 0$$

**Demostración.-** Esta basada en una desigualdad integral, que aparece en KOMORNIK [3].

**3. BIBLIOGRAFIA**

- [1] Hasoya, M Yameda, Y., *On some nonlinear wave equations II-global existence and energy decay of solutions J. of the Fac. Of Sci., Univ. of Tokyo*, Vol.38 N° 2, pp. 239-250(1991).
- [2] Heard, M.L., *A Quasilinear Hyperbolic Integrodifferential equation related to a nonlinear string*. Trans. Amer.Math Soc. Vol.285 N°2 Oct. pp.805-823, (1984).
- [3] Komornik, V., *Decay estimates for the wave equation with internal damping Proceedings of the conference on Control Theory. Varau 1993*. Birkhause Verlag. Basel, International Series Num. Analysis. 118 pp. 253-266 (1994).
- [4] Patcheu, S.K., *Global Existence and Exponential Decay Estimates for a Damped quasilinear Equation* Comm. Part. Diff. Eq. 22 (11 and 12), pp.2007-2024. (1997).