

## Una Desigualdad de Carleman para un sistema de Ecuaciones Parabólicas Acopladas

Victor Rafael Cabanillas Zannini<sup>1</sup>

**Resumen:** En este trabajo consideramos un sistema linealizado de ecuaciones parabólicas acopladas asociadas a un sistema semilineal de ecuaciones del calor. Siguiendo las ideas de O. Imanuvilov, M. Yamamoto y L. de Teresa probamos una estimativa de tipo Carleman para un sistema de ecuaciones parabólicas que envuelven términos gradientes. Esta clase de sistemas aparecen en el estudio de controles que hacen insensitiva a la norma de la solución de una ecuación semilineal del calor.

**Palabras clave:** Desigualdad de Carleman, controles insensitivos, desigualdad de observabilidad.

### A Carleman's Inequality for a System of Coupled Parabolic Equations

**Abstract:** In this work we consider a linearized system of parabolic equations associated to a semilinear system of heat equations. Following the ideas of O. Imanuvilov, M. Yamamoto and L. de Teresa we prove a estimate of Carleman type for a system of parabolic equations involving gradient terms. This class of systems appears in the treatment of controls insensitizing the norm of the solution of a semilinear heat equation.

**Key words:** Carleman inequality, insensitizing controls, observability inequality.

## 1. Introduction

Sea  $\Omega$  un dominio abierto y acotado de  $\mathbb{R}^n$ ,  $n \geq 1$ , con frontera suficientemente regular  $\Gamma$ . Sea  $T > 0$ , y denotemos por  $Q = \Omega \times (0, T)$  el cilindro generado por  $\Omega$  y por  $\Sigma = \Gamma \times (0, T)$  su frontera lateral. Consideremos el siguiente sistema de ecuaciones parabólicas

$$\begin{cases} p' - \Delta p + Ap + B \cdot \nabla p = 0 & , \text{ en } Q \\ p = 0 & , \text{ sobre } \Sigma \\ p(0) = p^0 & , \text{ en } \Omega, \end{cases} \quad (1.1)$$

$$\begin{cases} -z' - \Delta z + az - \operatorname{div}(bz) = p1_{\Omega} & , \text{ en } Q \\ z = 0 & , \text{ sobre } \Sigma \\ z(T) = 0 & , \text{ en } \Omega. \end{cases} \quad (1.2)$$

donde  $a, A \in L^{\infty}(Q)$ ,  $b, B \in [L^{\infty}(Q)]^n$ , y  $p^0 \in L^2(\Omega)$ .

Es bien conocido que bajo las hipótesis anteriores, el sistema (1.1)-(1.2) posee una única solución  $(p, z)$  tal que

$$(p, z) \in [C([0, T]; L^2) \cap L^2(0, T; H_0^1)]^2.$$

<sup>1</sup>UNMSM, Facultad de Ciencias Matemáticas, Lima, Perú, e-mail: vcabanillasz@unmsm.edu.pe

Sistemas de la forma (1.1)-(1.2) aparecen en el estudio de la existencia de controles insensitivos para ecuaciones parabólicas semilineales. (ver [2], [3], [8]).

Sea  $\Phi : L^2(Q) \rightarrow \mathbb{R}$  el funcional diferenciable definido por

$$\Phi(u) = \frac{1}{2} \int_0^T \int_{\mathcal{O}} u^2(x, t) dx dt.$$

donde  $\mathcal{O}$  es llamado *conjunto de observación* y  $u$  es definida sobre el conjunto de soluciones del sistema

$$\begin{cases} u' - \Delta u + f(u, \nabla u) = \xi + h\chi_{\omega} & , \text{ en } Q \\ u = 0 & , \text{ sobre } \Sigma \\ u(x, 0) = y^0(x) + \tau u^0(x) & , \text{ en } \Omega, \end{cases} \quad (1.3)$$

En (1.3),  $u$  es la función estado y  $h$  es la *función control*. El conjunto  $\omega \subset \Omega$  es el *conjunto de control*, y el término  $h\chi_{\omega}$  indica que el control  $h$  está actuando únicamente sobre el conjunto  $\omega$ . La función  $f$  es de clase  $C^1(\mathbb{R} \times \mathbb{R}^n)$ , globalmente Lipschitz y  $f(0, \bar{0}) = 0$ .

**Definición.** Decimos que la función  $h$  en (1.3) es un *control insensitivo* de  $\Phi$  si

$$\left. \frac{\partial \Phi(u(x, t; h, \tau))}{\partial \tau} \right|_{\tau=0} = 0, \quad \forall v^0 \in L^2(\Omega) \quad (1.4)$$

Esta condición es llamada *condición de insensitividad*. Esta definición indica que el funcional  $\Phi$  es localmente insensitivo ante la perturbación  $\tau u^0$ .

Como fue demostrado en [1], [8], [2], la condición de insensitividad (1.4) es equivalente al problema de controlabilidad exacta para un sistema de ecuaciones parabólicas semilineales de la forma

$$\begin{cases} y' - \Delta y + f(y, \nabla y) = \xi + h\chi_{\omega} & , \text{ en } Q \\ y = 0 & , \text{ sobre } \Sigma \\ y(0) = y^0 & , \text{ en } \Omega, \end{cases} \quad (1.5)$$

$$\begin{cases} -q' - \Delta q + f_{\sigma}(y, \nabla y)q - \operatorname{div}(f_{\zeta}(y, \nabla y)q) = y\chi_{\mathcal{O}} & , \text{ en } Q \\ q = 0 & , \text{ sobre } \Sigma \\ q(T) = 0 & , \text{ en } \Omega, \end{cases} \quad (1.6)$$

Por técnicas de punto fijo, el problema de controlabilidad para (1.5)-(1.6) puede ser reducido al problema de la controlabilidad de un sistema linealizado de la forma (1.1)-(1.2).

La principal dificultad cuando se estudia la existencia de controles insensitivos es probar que para algún  $M$  suficientemente grande existe  $C > 0$  tal que la siguiente desigualdad de observabilidad es válida

$$\int_0^T \int_{\Omega} \exp(-Mt^{-1}) z^2 dx dt \leq C \int_0^T \int_{\omega} z^2 dx dt$$

Para demostrar esta desigualdad es necesaria una estimativa de tipo Carleman para el sistema (1.1)-(1.2).

En este artículo, probaremos una estimativa de tipo Carleman para (1.1)-(1.2), para lo cual usaremos una desigualdad de Carleman debida a O. Yu. Inanuvilov y M. Yamamoto [7] y seguimos las ideas de L. de Teresa [8].

## 2. Notación y Resultados Previos

En esta sección damos algunos resultados previos y las notaciones que serán usadas en las siguientes secciones.

Siguiendo [6], introducimos una función auxiliar cuya existencia es demostrada en [6].

**Proposición 2.1.** *Sea  $\omega_0$  un subconjunto no vacío de  $\Omega$ . Entonces, existe  $\psi = \psi(x) \in C^2(\bar{\Omega})$  tal que*

$$\psi > 0, \text{ en } \Omega ; \psi = 0, \text{ sobre } \partial\Omega ; |\nabla\psi| \neq 0, \text{ en } \overline{\Omega \setminus \omega_0}. \quad (2.1)$$

**Prueba.** Ver [6]. ■

A seguir, introducimos las siguientes funciones

$$\varphi(x, t) = \frac{e^{\lambda\psi(x)}}{t(T-t)}, \quad \alpha(x, t) = \frac{e^{\lambda\psi(x)} - e^{2\lambda\|\psi\|_{C(\bar{\Omega})}}}{t(T-t)}, \quad (2.2)$$

y, para  $\lambda > 1$ , definimos los pesos

$$\eta(x, t) = \frac{e^{\lambda\psi(x)}}{t} \quad \text{y} \quad \tilde{\eta}(x, t) = \frac{e^{\lambda\psi(x)} - e^{2\lambda\|\psi\|_{C(\bar{\Omega})}}}{t}. \quad (2.3)$$

Consideremos el sistema

$$\begin{cases} y' - \Delta y + ay + b \cdot \nabla y = h & , \text{ en } Q \\ y = 0 & , \text{ sobre } \Sigma \\ y(0) = y^0 & , \text{ en } \Omega. \end{cases} \quad (2.4)$$

donde  $h \in L^2(0, T; L^2(\Omega))$  y  $y^0 \in L^2(\Omega)$ . Entonces, la siguiente desigualdad de Carleman es válida.

**Proposición 2.2** (7). *Existe un número  $\hat{\lambda} > 0$ , tal que para un número arbitrario  $\lambda \geq \hat{\lambda}$  podemos elegir  $s_0(\lambda) > 0$  tal que: existe una constante  $C > 0$  tal que para cada  $s \geq s_0(\lambda)$ , la solución  $y \in L^2(0, T; L^2(\Omega))$  del sistema (2.4) satisface la siguiente desigualdad*

$$\begin{aligned} & \int_0^T \int_{\Omega} \left( \left( \frac{1}{s\varphi} \right) |\nabla y|^2 + (s\varphi) |y|^2 \right) e^{2s\alpha} dx dt \\ & \leq C \left[ \|he^{s\alpha}\|_{L^2(0, T; H^{-1}(\Omega))}^2 + \int_0^T \int_{\omega_0} (s\varphi) |y|^2 e^{2s\alpha} dx dt \right] \end{aligned} \quad (2.5)$$

Aquí, la constante  $C$  depende continuamente de  $\lambda$ ,  $\|a\|_{L^\infty(Q)}$  y  $\|b\|_{[L^\infty(Q)]^n}$ . Además,  $\omega_0$  es el mismo conjunto de (2.1).

6. . ■

**Observación:** En adelante, supondremos que  $\omega \cap \mathcal{O} \neq \emptyset$ . Sea  $r > 0$  tal que  $B_r \subset \omega \cap \mathcal{O}$ . Entonces, tomando  $\omega_0 = B_r$  en (2.5) tenemos

$$\begin{aligned} & \int_0^T \int_{\Omega} \left( \left( \frac{1}{s\varphi} \right) |\nabla y|^2 + (s\varphi) |y|^2 \right) e^{2s\alpha} dx dt \\ & \leq C \left[ \|he^{s\alpha}\|_{L^2(0, T; H^{-1}(\Omega))}^2 + \int_0^T \int_{B_r} (s\varphi) |y|^2 e^{2s\alpha} dx dt \right] \end{aligned} \quad (2.6)$$

**Notación.** Denotemos por  $\|\cdot\|_\infty$  la norma tanto en  $L^\infty(Q)$  como en  $[L^\infty(Q)]^n$ , y definamos las constantes

$$\gamma_1 = \|A\|_\infty + \|B\|_\infty, \quad \gamma_2 = \|a\|_\infty + \|b\|_\infty, \quad \gamma = \gamma_1 + \gamma_2$$

y

$$\gamma_0 = \|a\|_\infty^2 + \|b\|_\infty^2 + \|A\|_\infty^2 + \|B\|_\infty^2.$$

### 3. Resultado Principal

En esta sección, mostraremos una estimativa de tipo Carleman para la solución  $(p, z)$  del sistema (1.1)-(1.2) con potenciales limitados  $a, A, b$  y  $B$ .

**Teorema 3.1.** *Existen constantes  $\lambda', s' > 1$  y  $C > 0$  tales que para cualquier  $\lambda > \lambda'$  y  $s > s'$  la siguiente estimativa es válida para cualquier solución  $(p, z)$  de (1.1)-(1.2) con dato inicial  $p^0 \in L^2(\Omega)$*

$$\int_0^T \int_{\Omega} \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla z|^2 + (s\varphi) |z|^2 \right) e^{2s\alpha} dxdt \leq C \int_0^T \int_{\omega} z^2 e^{s\alpha} dxdt. \quad (3.1)$$

**Prueba.** Procederemos por etapas.

**Etapas 1.**

Aplicando la desigualdad de Carleman (2.6) a la solución  $p$  de (1.1), tenemos para  $\lambda > \hat{\lambda}$  y  $s > s_0(\lambda)$

$$\int_Q \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla p|^2 + (s\varphi) |p|^2 \right) e^{2s\alpha} dxdt \leq C_1 \int_0^T \int_{B_r} s\varphi |p|^2 e^{2s\alpha} dxdt, \quad (3.2)$$

donde  $\hat{\lambda}$  y  $s_0(\lambda)$  son dadas en la Proposición 2.2.

**Etapas 2.**

Sea  $r_1 > r$ , tal que  $\bar{B}_{r_1} \subset \omega \cap \mathcal{O}$ , y sea  $\xi \in C_0^\infty(\Omega)$  con

$$0 \leq \xi \leq 1, \quad \xi(x) = 1 \text{ si } x \in B_r, \quad \xi(x) = 0 \text{ si } x \in \Omega \setminus B_{r_1}, \quad (3.3)$$

y tal que

$$\frac{\Delta \xi}{\xi^{1/2}} \in L^\infty(\Omega) \quad , \quad \frac{\nabla \xi}{\xi^{1/2}} \in [L^\infty(\Omega)]^n. \quad (3.4)$$

Introducimos  $u = s\varphi e^{2s\alpha}$ . Entonces, multiplicamos (1.2) por  $u\xi p$  en  $L^2(Q)$ , e integrando por partes tenemos

$$\begin{aligned} & \int_Q zu\xi(p' - \Delta p + Ap + B \cdot \nabla p) dxdt + \int_Q zu\xi p(a - A) dxdt - \\ & - \int_Q zp\Delta(u\xi) dxdt - 2 \int_Q z\nabla p \cdot \nabla(u\xi) dxdt + \int_Q z\xi pu' dxdt + \\ & + \int_Q zu\xi(b - B) \cdot \nabla p dxdt + \int_Q zpb \cdot \nabla(\xi u) dxdt = \int_Q p^2 u\xi \chi_{\mathcal{O}} dxdt. \end{aligned} \quad (3.5)$$

Denotemos las siete integrales de (3.5) por  $I_1, \dots, I_7$  respectivamente, y estimemos cada una de ellas por separado.

Notemos que  $I_1 = 0$  pues  $p$  es solución de (1.1). Usando las desigualdades de Hölder y Young tenemos

$$I_2 = \int_Q zu\xi p(a - A) dxdt \leq \frac{\delta_1}{2} \int_Q \xi u p^2 dxdt + \frac{3(\|a\|_\infty^2 + \|A\|_\infty^2)}{4\delta_1} \int_Q \xi u z^2 dxdt, \quad (3.6)$$

entonces, como  $u = s\varphi e^{2s\alpha}$ ,  $\xi = 0$  en  $\Omega \setminus B_{r_1}$  y  $0 \leq \xi \leq 1$ , tenemos

$$\int_Q zu\xi p(a - A) dxdt \leq \frac{\delta_1}{2} \int_Q \xi u p^2 dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} s\varphi z^2 e^{2s\alpha} dxdt. \quad (3.7)$$

donde  $C$  es una constante que depende de  $\|a\|_\infty$  y  $\|A\|_\infty$ . Además,  $\delta_1$  es una constante a ser elegida más adelante.

Estimemos  $I_3$ .

$$I_3 = \int_Q zp\Delta(u\xi) dxdt.$$

Observemos que

$$\begin{aligned} \Delta(u\xi) &= u\Delta\xi + 2\nabla\psi \cdot \nabla\xi (s\lambda\varphi + 2s^2\lambda\varphi^2) e^{2s\alpha} + 2\xi s^2\lambda\varphi^2 (\Delta\psi) e^{2s\alpha} + \\ &+ \xi (s\lambda^2\varphi + 6s^2\lambda^2\varphi^2 + 4s^3\lambda^2\varphi^3) |\nabla\psi|^2 e^{2s\alpha} \end{aligned}$$

entonces

$$\begin{aligned} I_3 &= \int_Q zpu\Delta\xi dxdt + 2 \int_Q zp\nabla\psi \cdot \nabla\xi (s\lambda\varphi + 2s^2\lambda\varphi^2) e^{2s\alpha} dxdt + \\ &+ 2 \int_Q zp\xi s^2\lambda\varphi^2 (\Delta\psi) e^{2s\alpha} dxdt + \int_Q zp\xi (s\lambda^2\varphi + 6s^2\lambda^2\varphi^2 + 4s^3\lambda^2\varphi^3) |\nabla\psi|^2 e^{2s\alpha} dxdt. \end{aligned} \quad (3.8)$$

Escribamos (3.8) como  $I_3 = J_1 + J_2 + J_3 + J_4$ . Para estimar cada  $J_k$  agrupamos los coeficientes de  $z$  y  $p$ . Como  $\xi = 0$  en  $\Omega \setminus B_{r_1}$ , usando desigualdades elementales tenemos que

$$J_1 \leq \frac{\delta_2}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} z^2 u dxdt. \quad (3.9)$$

$$J_2 \leq \frac{\delta_3}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} s^2 \lambda^2 \varphi^2 z^2 u dxdt. \quad (3.10)$$

$$J_3 \leq \frac{\delta_4}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} s^2 \lambda^2 \varphi^2 u z^2 dxdt. \quad (3.11)$$

$$J_4 \leq \frac{\delta_5}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^4 \varphi^4 z^2 u dxdt. \quad (3.12)$$

Reemplazando (3.9), (3.10), (3.11) y (3.12) en (3.8) tenemos, para  $\lambda \geq \lambda_2$

$$I_3 \leq \frac{\sum_{2 \leq i \leq 5} \delta_i}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^4 \varphi^4 z^2 u dxdt,$$

y siendo  $u = s\varphi e^{2s\alpha}$  tenemos

$$I_3 \leq \frac{\sum_{2 \leq i \leq 5} \delta_i}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dxdt. \quad (3.13)$$

Con el fin de estimar  $I_4$  agrupamos los coeficientes de  $z$  y  $\nabla p$  para obtener

$$I_4 \leq \frac{\beta_1}{2} \int_0^T \int_\Omega \frac{u\xi |\nabla p|^2}{\lambda (s\varphi)^2} dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^3 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dxdt. \quad (3.14)$$

Para  $I_5$ , observamos que

$$u' = s\varphi' e^{2s\alpha} + 2s^2\varphi e^{2s\alpha} \alpha'.$$

y  $|\varphi'| \leq C(T)\varphi^2$ . Siguiendo los argumentos anteriores llegamos a

$$I_5 \leq \frac{\delta_6}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dx dt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} s^3 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dx dt, \quad (3.15)$$

Análogamente

$$I_6 \leq \frac{\beta_2}{2} \int_0^T \int_{\Omega} \frac{1}{\lambda(s\varphi)^2} \xi |\nabla p|^2 u dx dt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda s^3 \varphi^3 z^2 e^{2s\alpha} dx dt. \quad (3.16)$$

y

$$I_7 \leq \frac{\delta_7}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dx dt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} s^3 \lambda^2 \varphi^3 z^2 e^{2s\alpha} dx dt. \quad (3.17)$$

Reemplazando (3.6), (3.7), (3.13), (3.14), (3.15), (3.16) y (3.17) en (3.5) tenemos

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dx dt &\leq \frac{\sum_{1 \leq i \leq 7} \delta_i}{2} \int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dx dt + \\ &+ \frac{\beta_1 + \beta_2}{2} \int_0^T \int_{\Omega} \frac{\xi |\nabla p|^2 u}{\lambda(s\varphi)^2} dx dt + C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} s^5 \lambda^4 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dx dt. \end{aligned} \quad (3.18)$$

Ahora, eligiendo  $\delta_i > 0$  y  $\beta_i > 0$  tales que  $\sum_{1 \leq i \leq 7} \delta_i = \beta_1 + \beta_2 = 1$  concluimos de (3.18) que

$$\int_0^T \int_{B_{r_1}} \xi p^2 u dx dt \leq \int_0^T \int_{\Omega} \frac{\xi |\nabla p|^2 u}{\lambda(s\varphi)^2} dx dt + C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dx dt, \quad (3.19)$$

siendo  $\gamma_0 = \|A\|_{\infty}^2 + \|B\|_{\infty}^2 + \|a\|_{\infty}^2 + \|b\|_{\infty}^2$ .

Reemplazando  $u = s\varphi e^{2s\alpha}$  en (3.19) y como  $\xi = 0$  sobre  $\Omega \setminus B_{r_1}$ , y  $\xi(x) = 1$  si  $x \in B_r$ , llegamos a

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_{B_r} s\varphi p^2 e^{2s\alpha} dx dt &\leq \int_0^T \int_{B_{r_1}} \frac{1}{\lambda s\varphi} |\nabla p|^2 e^{2s\alpha} dx dt + \\ &+ C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dx dt. \end{aligned} \quad (3.20)$$

Aplicando (3.20) en (3.2) obtenemos

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_{\Omega} \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla p|^2 + (s\varphi) |p|^2 \right) e^{2s\alpha} dx dt &\leq C_1 \left[ \int_0^T \int_{B_{r_1}} \frac{|\nabla p|^2}{\lambda s\varphi} e^{2s\alpha} dx dt + \right. \\ &\left. + C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dx dt \right]. \end{aligned} \quad (3.21)$$

Entonces

$$\begin{aligned} \left(1 - \frac{C_1}{\lambda}\right) \int_0^T \int_{\Omega} \frac{1}{s\varphi} |\nabla p|^2 e^{2s\alpha} dx dt + \int_0^T \int_{\Omega} (s\varphi) |p|^2 e^{2s\alpha} dx dt &\leq \\ &\leq C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} s^5 \lambda^4 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dx dt. \end{aligned}$$

En consecuencia, para  $\lambda \geq \lambda_3 = \max\{\lambda_2, C_1\}$  tenemos, para cualquier  $\lambda \geq \lambda_3$  y  $s \geq s(\lambda)$

$$\int_0^T \int_{\Omega} \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla p|^2 + (s\varphi) |p|^2 \right) e^{2s\alpha} dxdt \leq C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dxdt. \quad (3.22)$$

### Etapa 3.

Aplicando la desigualdad de Carleman (2.5) a la solución  $z$  de (1.2) tenemos

$$\begin{aligned} & \int_0^T \int_{\Omega} \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla z|^2 + (s\varphi) |z|^2 \right) e^{2s\alpha} dxdt \leq \\ & \leq C_1 \left( \|p\chi_{\Theta} e^{s\alpha}\|_{L^2(0,T;H^{-1}(\Omega))}^2 + \int_0^T \int_{B_{r_1}} (s\varphi) z^2 e^{2s\alpha} dxdt \right). \end{aligned} \quad (3.23)$$

Por la continuidad de la inmersión  $L^2(0, T; L^2(\Omega)) \hookrightarrow L^2(0, T; H^{-1}(\Omega))$  se tiene

$$\begin{aligned} & \int_0^T \int_{\Omega} \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla z|^2 + (s\varphi) |z|^2 \right) e^{2s\alpha} dxdt \leq \\ & \leq C \left( \int_0^T \int_{\Omega} (s\varphi) p^2 e^{2s\alpha} dxdt + \int_0^T \int_{B_{r_1}} (s\varphi) z^2 e^{2s\alpha} dxdt \right). \end{aligned} \quad (3.24)$$

Aplicando la desigualdad (3.22) en (3.24) concluimos que

$$\begin{aligned} & \int_0^T \int_{\Omega} \left( \frac{1}{s\varphi} |\nabla z|^2 + (s\varphi) |z|^2 \right) e^{2s\alpha} dxdt \leq \\ & \leq C(1 + \gamma_0) \int_0^T \int_{B_{r_1}} \lambda^4 s^5 \varphi^5 z^2 e^{2s\alpha} dxdt + C \int_0^T \int_{B_{r_1}} (s\varphi) z^2 e^{2s\alpha} dxdt. \end{aligned} \quad (3.25)$$

Entonces, la desigualdad (3.1) es una consecuencia inmediata de (3.25) y el siguiente resultado técnico. ■

**Lema 3.1.** *Sea  $\lambda \geq \lambda_3$ , entonces existe  $s' = s'(\lambda) > 1$  tal que para  $s > s'$  se tiene*

$$\lambda^4 s^5 \varphi^5 e^{s\alpha} \leq 1 \quad \text{y} \quad s\varphi e^{s\alpha} \leq 1.$$

**Agradecimiento.** El autor desea agradecer al Profesor L. A. Medeiros por las conversaciones que tuvimos en relación al presente trabajo.

## REFERENCES

- [1] O. BODART y C. FABRE, Controls insensitizing the norm of the solution of a semilinear heat equation. *J. Math. Anal. and Appl.*, 195, (1995), pp. 658-683.
- [2] V. CABANILLAS, Insensitizing Controls for a Semilinear Heat Equation Involving Gradient Terms, *Proceeding of 53<sup>o</sup> SBA*. UEM, 2001.
- [3] V. CABANILLAS, Insensitizing Controls for a Semilinear Heat Equation in Unbounded Domains. *Proceeding of 54<sup>o</sup> SBA*. UNESP, 2001.
- [4] V. CABANILLAS, S. MENEZES y E. ZUAZUA, Null controllability in unbounded domains for the semilinear heat equations with nonlinearities involving gradient terms. , *J. Optim. Theory Applications*. 110 (2) (2001).

- [5] C. FABRE, J. P. PUEL y E. ZUAZUA, Approximate controllability of the semilinear heat equation. *Proc. Royal Soc. Edinburgh*. 125A. (1995), pp. 31-61.
- [6] A. FURSIKOV y O. Yu. IMANUVILOV , *Controllability of evolution equations*. Lecture Notes Series #34, Research Institute of Mathematics, Global Analysis Research Center, Seoul National University. (1996).
- [7] O. Yu. IMANUVILOV e M. YAMAMOTO . On Carleman inequalities for parabolic equations in Sobolev spaces of negative order and exact controllability for semilinear parabolic equations. Preprint # 98-46, *University of Tokyo. Graduate School of Mathematics*, Tokyo, Japan. (1998).
- [8] L. de TERESA, Insensitizing controls for a semilinear heat equation. *Comm. in Partial Diff. Equations* 25 (1992), (2000), pp 39-72.
- [9] E. ZUAZUA, Finite dimensional null controllability for the semilinear heat equation. *J. Math. Pures Appl.*, 76, (1997), pp. 237-264.