

MONICA BIANCHI (\*)

**Esistenza di una soluzione del problema di Cauchy  
per una equazione  
riguardante fenomeni di viscoelasticità non lineare (\*\*)**

1 — In questa nota viene considerata l'equazione a derivate parziali del terzo ordine

$$(1.1) \quad u_{tt}(t, x) - (g(u_x(t, x)))_x - \alpha u_{xxx}(t, x) = f(t, x)$$

nel cilindro limitato  $Q_T = [0, T] \times \Omega$  ( $\Omega = (0, 1)$ ), insieme alle condizioni di frontiera  $u(t, 0) = u(t, 1) = 0$ , per ogni  $t \in (0, T)$ , ed ai dati iniziali

$$(1.2) \quad u(0, x) = u_0 \quad u_t(0, x) = u_1 \quad \text{per ogni } x \in \Omega.$$

L'equazione (1.1) è legata a problemi di viscoelasticità; essa è stata originariamente introdotta in [4] e successivamente ripresa e generalizzata da altri autori, sia nel caso in cui la variabile spaziale  $x$  appartenga ad un aperto limitato di  $\mathbb{R}$  (cfr. [5]), che ad un aperto limitato di  $\mathbb{R}^n$  (cfr. [2]). Il Problema di Cauchy per un sistema di equazioni che comprende come caso particolare la (1.1), è stato inoltre studiato in [3].

Nei lavori citati la funzione reale  $g$  viene supposta sufficientemente regolare: si considera infatti che ammetta derivate prime e seconde continue in  $\mathbb{R}$  oltre a soddisfare opportune ipotesi sulla derivata prima.

---

(\*) Indirizzo: Istituto di Matematica Generale Finanziaria ed Economica, Università Cattolica del Sacro Cuore, Largo Gemelli 1, I-20123 Milano.

(\*\*) Ricevuto: 24-IV-1990.

Nel seguito si considererà invece  $g$  una funzione reale che verifica le seguenti ipotesi:

(1.3)  $g$  monotona non decrescente su  $\mathbb{R}$  (nel seguito si indicherà ancora con  $g$  il grafo monotono multivoco corrispondente);

$$(1.4) \quad \gamma_0 |r|^{p-1} - K_0 \leq |s| \leq \gamma_1 |r|^{p-1} + K_1 \quad \forall r \in \mathbb{R}, \quad \forall s \in g(r)$$

$p > 2$  e  $\gamma_0, \gamma_1, K_0$  e  $K_1$  con opportune costanti reali positive;

$$(1.5) \quad 0 \in g(0).$$

In tali ipotesi si dirà che  $u(t, x)$  è una *soluzione debole* del problema di Cauchy (1.1)-(1.2) in  $Q_T$  se sono soddisfatte le seguenti condizioni:

- (i)  $u \in L^\infty((0, T), W_0^{1,p}(\Omega) \cap H^2(\Omega))$ ;
- (ii)  $u_t \in L^\infty((0, T), L^2(\Omega)) \cap L^2((0, T), H_0^1(\Omega))$ ;
- (iii) esiste una funzione  $\chi \in L^{p'}(Q_T)$  con  $\chi(t, x) \in g(u_x(t, x))$  per q.o. e  $(t, x) \in Q_T$ , tale che per ogni  $v \in W_0^{1,p}(\Omega)$  e per q.o.  $t \in [0, T]$ , risulta

$$(u_{tt}(t) - (\chi(t))_x - \alpha u_{xxt}(t) - f(t), v)_{W^{-1,p'}, W_0^{1,p}} = 0.$$

Si dimostra il seguente Teorema di esistenza.

**Teorema.** *Si supponga  $u_0 \in W_0^{1,p}(\Omega) \cap H^2(\Omega)$ ,  $u_1 \in L^2(\Omega)$  ed  $f \in L^2(Q_T)$ . Il problema di Cauchy (1.1)-(1.2) ammette almeno una soluzione debole.*

**Osservazione.** Per le (i) e (ii) essendo  $u \in C([0, T], H_0^1(\Omega)) \cap L^\infty((0, T), W_0^{1,p}(\Omega) \cap H^2(\Omega))$ , risulta  $u$  debolmente continua in  $[0, T]$  a valori in  $(W_0^{1,p}(\Omega) \cap H^2(\Omega))$ . Inoltre per le (ii) e (iii) essendo  $u_{tt} \in L^{p'}((0, T), W^{-1,p'}(\Omega))$  si ottiene  $u_t \in C([0, T], W^{-1,p'}(\Omega)) \cap L^\infty((0, T), L^2(\Omega))$  e perciò risulta  $u_t$  debolmente continua in  $[0, T]$  a valori in  $L^2(\Omega)$ . Questo permette di dare significato ai dati iniziali  $u(0) = u_0$  ed  $u_t(0) = u_1$ .

La dimostrazione del Teorema di esistenza viene condotta inizialmente nel caso in cui la funzione  $g$  risulti sufficientemente regolare ricorrendo al metodo di approssimazione di Faedo-Galerkin e successivamente nel caso generale utilizzando un metodo originariamente introdotto in [1].

2 — Nel presente paragrafo si dimostra il Teorema supponendo  $g \in C^1(\mathbb{R})$  soddisfacente le condizioni (1.3)-(1.5) per ogni  $x \in \mathbb{R}$ . Nel seguito si indicherà con  $(\cdot, \cdot)$  sia il prodotto scalare in  $L^2(\Omega)$  che il prodotto di dualità tra gli spazi funzionali  $X$  ed  $X'$ . Qualora si renda necessario specificare tali spazi funzionali si porrà  $(\cdot, \cdot)_{X', X}$ .

Sia  $\{w^j\}, j = 1, \dots, n, \dots$ , la base di  $H_0^1(\Omega)$  costituita dalle autofunzioni dell'operatore  $(-\Delta)$

$$(2.1) \quad -\Delta w^j = \lambda_j w^j$$

dove, in particolare,  $w^j \in H_0^1(\Omega) \cap C^\infty(\Omega)$ . Indicando con  $V_n$  il sottospazio di  $H_0^1(\Omega)$  generato dai vettori  $\{w^j\}, j = 1, \dots, n$ , e definendo  $u^n(t) = \sum_{j=1}^n \alpha_{jn}(t) w^j \in V_n$ , si consideri il sistema approssimante di Faedo-Galerkin

$$(2.2)_j \quad (u_{tt}^n, w^j) + (g(u_x^n), w_x^j)_{L^{p'}, L^p} + \alpha(u_{xt}^n, w_x^j) = (f, w^j) \quad 1 \leq j \leq n$$

con le condizioni iniziali

$$(2.3) \quad u^n(0) = \sum_{j=1}^n \alpha_{jn}(0) w^j \quad \lim_{n \rightarrow \infty} u^n(0) = u_0 \quad \text{in } W_0^{1,p}(\Omega) \cap H^2(\Omega)$$

$$(2.4) \quad u_t^n(0) = \sum_{j=1}^n \alpha'_{jn}(0) w^j \quad \lim_{n \rightarrow \infty} u_t^n(0) = u_1 \quad \text{in } L^2(\Omega).$$

Ricorrendo a risultati generali sui sistemi di equazioni differenziali non lineari viene garantita l'esistenza di una soluzione locale del problema di Cauchy (2.2)-(2.4) con  $u^n \in C^2((0, t_n), V_n)$  per q.o.  $t \in [0, t_n]$ .

Moltiplicando ora l'equazione (2.2)<sub>j</sub> per  $\alpha'_{jn}(t)$  e sommando rispetto a  $j$  si ottiene

$$(u_{tt}^n, u_t^n) + (g(u_x^n), u_{xt}^n)_{L^{p'}, L^p} + \alpha(u_{xt}^n, u_{xt}^n) = (f, u_t^n).$$

Scegliendo  $0 < t < t_n$  ed integrando l'equazione precedente in  $[0, t]$  risulta

$$(2.5) \quad (1/2) \|u_t^n(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \alpha \int_0^t \|u_{xt}^n(s)\|_{L^2(\Omega)}^2 ds + \|G(u_x^n(t))\|_{L^1(\Omega)} \\ = (1/2) \|u_t^n(0)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \|G(u_x^n(0))\|_{L^1(\Omega)} + \int_0^t (f(s), u_t^n(s)) ds$$

dove si è posto  $G(r) = \int_0^r g(s) \, ds$ . Dalla (1.4) si ricava facilmente sfruttando la disuguaglianza di Young

$$(\gamma_0/2p)|r|^p - K'_0 \leq G(r) \leq (2\gamma_1/p)|r|^p + K'_1.$$

Ricordando che  $\lim_{n \rightarrow \infty} u^n(0) = u_0$  in  $W_0^{1,p}(\Omega)$  e che  $\lim_{n \rightarrow \infty} u_t^n(0) = u_1$  in  $L^2(\Omega)$ , si ottiene

$$\|u_t^n(0)\|_{L^2(\Omega)}^2 \leq \|u_1\|_{L^2(\Omega)}^2 \quad \|G(u_x^n(0))\|_{L^1(\Omega)} \leq (2\gamma_1/p)\|(u_0)_x\|_{L^p(\Omega)}^p + K'_1.$$

Indicando con  $\lambda_0$  la costante di immersione di  $H_0^1(\Omega)$  in  $L^2(\Omega)$  ed osservando che  $\|G(u_x^n(t))\|_{L^1(\Omega)} \geq (\gamma_0/2p)\|u_x^n(t)\|_{L^p(\Omega)}^p - K'_0$ , dalla (2.5) segue la disuguaglianza

$$(1/2)\|u_t^n(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 + (\alpha - \varepsilon\lambda_0^2) \int_0^t \|u_{xt}^n(s)\|_{L^2(\Omega)}^2 \, ds + (\gamma_0/2p)\|u_x^n(t)\|_{L^p(\Omega)}^p \leq \hat{C}$$

dove  $\hat{C} = \hat{C}(t, u_0, u_1, f)$ . Dalla precedente relazione si ricava

$$(2.6) \quad u^n \in L^\infty((0, T), W_0^{1,p}(\Omega))$$

$$(2.7) \quad u_t^n \in L^\infty((0, T), L^2(\Omega)) \cap L^2((0, T), H_0^1(\Omega)).$$

Si moltiplichino ora l'equazione (2.2)<sub>j</sub> per  $\lambda_j \alpha_{jn}(t)$  e si sommi rispetto a  $j$ . Ricordando le (2.1) si ottiene

$$-(u_{tt}^n, u_{xx}^n) + (g'(u_x^n)u_{xx}^n, u_{xx}^n) + \alpha(u_{xxt}^n, u_{xx}^n) + (f, u_{xx}^n) = 0.$$

Scegliendo  $0 < t < t_n$  ed integrando l'equazione precedente in  $[0, t]$  risulta

$$(2.8) \quad (\alpha/2)\|u_{xx}^n(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \int_0^t \int_0^1 g'(u_x^n(s, x))(u_{xx}^n(s, x))^2 \, ds \, dx$$

$$\leq (\alpha/2)\|u_{xx}^n(0)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \int_0^t \int_0^1 u_{tt}^n(s, x)u_{xx}^n(s, x) \, ds \, dx - \int_0^t \int_0^1 f(s, x)u_{xx}^n(s, x) \, ds \, dx.$$

Integrando per parti rispetto ad  $x$  e  $t$  il secondo addendo si ottiene

$$\begin{aligned} & \int_0^t \int_0^1 u_{tt}^n(s, x) u_{xx}^n(s, x) \, ds \, dx = - \int_0^t \int_0^1 u_{xtt}^n(s, x) u_x^n(s, x) \, ds \, dx \\ & = \int_0^t \|u_{xt}^n(s)\|_{L^2(\Omega)}^2 \, ds + \int_0^1 u_t^n(t, x) u_{xx}^n(t, x) \, dx + \int_0^1 u_t^n(0, x) u_{xx}^n(0, x) \, dx \\ & \leq \int_0^t \|u_{xt}^n(s)\|_{L^2(\Omega)}^2 \, ds + C_\varepsilon \|u_t^n(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \varepsilon \|u_{xx}^n(t)\|_{L^2(\Omega)}^2 + \|u_1\|_{L^2(\Omega)}^2 + \|(u_0)_{xx}\|_{L^2(\Omega)}^2. \end{aligned}$$

Scegliendo opportunamente  $\varepsilon$ , dalla (2.8) e dalla relazione precedente, si ricava per il Lemma di Gronwall

$$(2.9) \quad u^n \in L^\infty((0, T), H^2(\Omega)).$$

Per le (2.6), (2.7) e (2.9) esiste dunque un'opportuna sottosuccessione  $\{u^\nu\}$  tale che

$$(2.10) \quad w^* - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u^\nu = u \quad \text{in } L^\infty((0, T), W_0^{1,p}(\Omega))$$

$$(2.11) \quad w^* - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_t^\nu = u_t \quad \text{in } L^\infty((0, T), L^2(\Omega))$$

$$(2.12) \quad w - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_t^\nu = u_t \quad \text{in } L^2((0, T), H_0^1(\Omega))$$

$$(2.13) \quad \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_x^\nu = u_x \quad \text{in } L^2(Q_T)$$

$$(2.14) \quad \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_x^\nu(t, x) = u_x(t, x) \quad \text{per q. o. } (t, x) \in Q_T.$$

Essendo inoltre, per la (1.4) e la (2.6),  $g(u_x^n) \in L^\infty((0, T), L^{p'}(\Omega))$ , esiste un'opportuna sottosuccessione, indicata ancora con  $\{u^\nu\}$ , tale che

$$(2.15) \quad w^* - \lim_{\nu \rightarrow \infty} g(u_x^\nu) = \chi \quad \text{in } L^\infty((0, T), L^{p'}(\Omega)).$$

Dalla (2.14) e dall'ipotesi di continuità della funzione  $g$ , segue inoltre  $\lim_{\nu \rightarrow \infty} g(u_x^\nu(t, x)) = g(u_x(t, x))$  per q.o.  $(t, x) \in Q_T$ , e si può allora facilmente verificare (cfr. [5]) che  $\chi = g(u_x)$ .

Si consideri ora, per  $j$  fissato, la (2.2), riscritta per  $n = \nu$  e  $\nu \geq j$ . Dalle (2.11),

(2.15) e (2.12) si deduce

$$\lim_{\nu \rightarrow \infty} (u_{tt}^\nu, w^j) = \frac{d}{dt} (u_t, w^j) \quad \text{in } D'(0, T)$$

$$\lim_{\nu \rightarrow \infty} (g(u_x^\nu), w_x^j)_{L^{p'}(\Omega), L^p(\Omega)} = (g(u_x), w_x^j)_{L^{p'}(\Omega), L^p(\Omega)} \quad \text{in } D'(0, T)$$

$$\lim_{\nu \rightarrow \infty} (u_{xt}^\nu, w_x^j) = (u_{xt}, w_x^j) \quad \text{in } D'(0, T),$$

e perciò passando al limite in  $D'(0, T)$ , per  $\nu \rightarrow +\infty$ , nella (2.2)<sub>j</sub> per ogni  $j$ , si ottiene

$$(u_{tt} - (g(u_x))_x - \alpha u_{xxt} - f, w^j)_{W^{-1,p'}(\Omega), W_0^{1,p}(\Omega)} = 0.$$

Dalla proprietà di densità della base  $\{w^j\}$ , la funzione  $u$  soddisfa dunque, nel senso delle distribuzioni, l'equazione (1.1).

Restano ora da mostrare le (1.2). Per le (2.3) e (2.4) si ha  $\lim_{n \rightarrow \infty} u^n(0) = u_0$ ,  $\lim_{n \rightarrow \infty} u_t^n(0) \rightarrow u_1$  in  $L^2(\Omega)$ .

Poiché, per le (2.6) e (2.7),  $u^n \in C([0, T], L^2(\Omega)) \cap L^\infty((0, T), L^2(\Omega))$ , per ogni  $t \in [0, T]$  esiste un'opportuna sottosuccessione  $\{u^\nu(t)\}$  tale che  $w - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u^\nu(t) = u(t)$  in  $L^2(\Omega)$  e quindi in particolare  $u(0) = u_0$ . Essendo inoltre

$$w - \lim_{\nu \rightarrow \infty} (u_{tt}^\nu, w^j)_{W^{-1,p'}(\Omega), W^{1,p}(\Omega)} = (u_{tt}, w^j) \quad \text{in } L^{p'}(0, T)$$

scegliendo  $\phi \in C^1(0, T)$ ,  $\phi(T) = 0$ , si ottiene

$$\int_0^T \phi(s) (u_{tt}^\nu(s), w^j) \, ds = - \int_0^T (u_t^\nu(s), \phi'(s) w^j) \, ds - (u_t^\nu(0), \phi(0) w^j).$$

Passando al limite per  $\nu \rightarrow +\infty$  risulta

$$\int_0^T \phi(s) (u_{tt}(s), w^j) \, ds = - \int_0^T (u_t(s), \phi'(s) w^j) \, ds - (u_1, \phi(0) w^j)$$

ed integrando per parti il primo membro, data la densità della base  $\{w^j\}$ , si ottiene facilmente  $u_1 = u_t(0)$ .

Osservazione. Sia  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ ,  $n > 1$ , un aperto limitato di frontiera  $\partial\Omega$  sufficientemente regolare e  $g$  una funzione scalare appartenente a  $C^1(\mathbb{R})$ , monotona

non decrescente con  $g(0) = 0$  e soddisfacente in  $\mathbb{R}$  le seguenti ipotesi di crescita polinomiale

$$(1.3)' \quad \gamma_0 |r|^{p-2} - K_0 \leq g(r^2) \leq \gamma_1 |r|^{p-2} + K_1$$

$$(1.3)'' \quad 0 \leq g'(r^2) r^2 \leq Kg(r^2)$$

dove  $p > 2$  e  $\gamma_0, \gamma_1, K_0, K_1$  e  $K$  sono opportune costanti reali positive. Si consideri l'equazione a derivate parziali del terzo ordine

$$(1.1)' \quad u_{tt}(t, x) - \operatorname{div}_x (g(|\nabla u(t, x)|^2) \nabla u(t, x)) - \alpha(\Delta u_t(t, x)) = f(t, x)$$

nel cilindro limitato  $Q_T = [0, T] \times \Omega$ , insieme alle condizioni di frontiera  $u(t, x) = 0$  per  $x \in \partial\Omega$  e per ogni  $t \in (0, T)$ , ed ai dati iniziali (1.2) (cfr. [2]).

Utilizzando il metodo di approssimazione di Faedo-Galerkin, per il problema di Cauchy (1.1)'-(1.2) si dimostra il Teorema di esistenza analogamente al caso dell'equazione (1.1). Infatti, come nel caso unidimensionale, valgono le stime a priori (2.6) e (2.7); la (2.9) si ottiene infine ricorrendo ad opportuni teoremi sulle tracce (cfr. [2]), all'ipotesi (1.3)'' e ad un risultato di regolarità per equazioni ellittiche.

3 — Per dimostrare il Teorema di esistenza nel caso generale si premette il seguente lemma che fornisce una opportuna regolarizzazione della funzione  $g$  (cfr. [1]). Si ponga  $g(r^-) = \lim_{s \rightarrow r^-} g(s)$  e  $g(r^+) = \lim_{s \rightarrow r^+} g(s)$ .

*Lemma.* Sia  $g$  una funzione reale che soddisfa in  $\mathbb{R}$  le ipotesi (1.3)-(1.5). Allora esiste una successione di funzioni reali monotone non decrescenti  $\{g_m\}$  con  $g_m \in C^1(\mathbb{R})$ ,  $g_m(0) = 0$  e soddisfacenti in  $\mathbb{R}$  l'ipotesi di crescita polinomiale (1.4) (per opportune costanti reali positive  $\gamma'_0, \gamma'_1, K'_0$  e  $K'_1$ ) per le quali sussiste la seguente proprietà

( $\mathcal{L}$ ) Fissato  $\eta > 0$ , per ogni  $\varepsilon > 0$  esistono un numero positivo  $\delta_\varepsilon$  ed un indice  $m_\varepsilon$  (dipendenti anche da  $\eta$ ) tali che se  $|\xi - \eta| < \delta_\varepsilon$  risulta  $g(\eta^-) - \varepsilon \leq g_m(\xi) \leq g(\eta^+) + \varepsilon$  per ogni  $m \geq m_\varepsilon$ .

Dim. Si consideri una funzione  $\phi \in C^\infty(\mathbb{R})$ ,  $\phi(r) \geq 0$ ,  $\operatorname{supp} \phi \subset [0, \vartheta]$  con  $\int_{\mathbb{R}} \phi(r) dr = 1$ , e si costruiscano le funzioni

$$(3.1) \quad g_m(r) = g_m^+(r) + g_m^-(r)$$

dove si è posto:

$$g^+(r) = \begin{cases} 0 & \text{se } r \leq 0 \\ g(r) & \text{se } r > 0 \end{cases} \quad g^-(r) = \begin{cases} 0 & \text{se } r \geq 0 \\ g(r) & \text{se } r < 0 \end{cases}$$

$$g_m^+(r) = m \int_{\mathbb{R}} g^+(r-s) \phi(ms) \, ds \quad g_m^-(r) = m \int_{\mathbb{R}} g^-(r+s) \phi(ms) \, ds.$$

Si può facilmente verificare che le funzioni (3.1) appartengono a  $C^\infty(\mathbb{R})$ , sono monotone non decrescenti e che  $g_m(0) = 0$ . L'ipotesi di crescita polinomiale (1.4) viene invece garantita dalle seguenti disequaglianze:

$$g_m^+(r) \leq g^+(r^-) \leq \gamma_1(r)^{p-1} + K_1 \quad \text{per } r \geq 0$$

$$g_m^+(r) \geq 0 \quad \text{per } 0 < r \leq \mathcal{J}/m$$

$$g_m^+(r) \geq g^+((r - \mathcal{J}/m)^+) \geq \gamma_0(r - \mathcal{J}/m)^{p-1} - K_0$$

$$\geq (\gamma_0/2)(r)^{p-1} - K_0(m) \quad \text{per } r > \mathcal{J}/m$$

$$g_m^-(r) \geq g^-(r^+) \geq -\gamma_1(-r)^{p-1} - K_1 \quad \text{per } r \leq 0$$

$$g_m^-(r) \leq 0 \quad \text{per } -\mathcal{J}/m \leq r < 0$$

$$g_m^-(r) \leq g^-((r + \mathcal{J}/m)^-) \leq -\gamma_0(-r - \mathcal{J}/m)^{p-1} + K_0$$

$$\leq -(\gamma_0/2)(-r)^{p-1} + K_0(m) \quad \text{per } r < -\mathcal{J}/m$$

con  $K_0(m)$  costante reale opportuna tale che  $K_0(m) \downarrow K_0$  per  $m \rightarrow +\infty$ . Infine per dimostrare la proprietà ( $\mathcal{L}$ ) si procede come in [1].

Si riprenda ora la dimostrazione del Teorema di esistenza considerando le equazioni

$$(1.1)_m \quad u_{tt}(t, x) - [g_m(u_x(t, x))]_x - \alpha u_{xxt}(t, x) = f(t, x).$$

Per quanto affermato in 2 e per il precedente lemma, esiste una successione di funzioni  $\{u^m(t, x)\}$  soluzioni deboli dei problemi di Cauchy (1.1)<sub>m</sub>-(1.2) per le

quali valgono le seguenti maggiorazioni

$$\begin{aligned}
 (3.2) \quad & \text{Sup}_{0 \leq t \leq T} \|u^m(t)\|_{W_0^{1,p}(\Omega)} \leq C_1 & \text{Sup}_{0 \leq t \leq T} \|u_t^m(t)\|_{L^2(\Omega)} & \leq C_2 \\
 & \text{Sup}_{0 \leq t \leq T} \|u_{xx}^m(t)\|_{L^2(\Omega)} \leq C_3 & \text{Sup}_{0 \leq t \leq T} \|g_m(u_x^m(t))\|_{L^{p'}(\Omega)} & \leq C_4 \\
 & & \int_0^T \|u_t^m(t)\|_{L^2(\Omega)} dt & \leq C_5
 \end{aligned}$$

dove le costanti  $C_i$  sono indipendenti da  $m$ .

Considerando un'opportuna sottosuccessione  $\{u^\nu\}$  si ottiene allora

$$\begin{aligned}
 & w^* - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u^\nu = u & \text{in } L^\infty((0, T), W_0^{1,p}(\Omega)) \\
 & w^* - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_t^\nu = u_t & \text{in } L^\infty((0, T), L^2(\Omega)) \\
 & w - \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_t^\nu = u_t & \text{in } L^2((0, T), H_0^1(\Omega)) \\
 & \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_x^\nu = u_x & \text{in } L^2(Q_T) \\
 (3.3) \quad & \lim_{\nu \rightarrow \infty} u_x^\nu(t, x) = u_x(t, x) & \text{per q. o. } (t, x) \in Q_T
 \end{aligned}$$

$$(3.4) \quad w - \lim_{\nu \rightarrow \infty} g_\nu(u_x^\nu) = \chi \quad \text{in } L^{p'}(Q_T).$$

Da un lemma di Mazur e dalla (3.4) per ogni  $p > 0$  e  $\nu \geq p$ , esistono delle costanti reali  $c_{p\nu}$ , positive con  $\sum_{\nu=p}^\infty c_{p\nu} = 1$  tali che  $\lim_{p \rightarrow +\infty} (\sum_{\nu=p}^\infty c_{p\nu} g_\nu(u_x^\nu)) = \chi$  in  $L^{p'}(Q_T)$ ; in particolare esiste dunque una sottosuccessione  $\{p^j\}$  tale che

$$(3.5) \quad \text{Lim}_{p^j \rightarrow +\infty} (\sum_{\nu=p^j}^\infty c_{p^j\nu} g_\nu(u_x^\nu(t, x))) = \chi(t, x) \quad \text{per q. o. } (t, x) \in Q_T.$$

Si consideri un punto  $(\bar{t}, \bar{x})$  in cui valgono la (3.3) e la (3.4). procedendo come in [1] si dimostra facilmente che  $g((u_x(\bar{t}, \bar{x}))^-) \leq \chi(\bar{t}, \bar{x}) \leq g((u_x(\bar{t}, \bar{x}))^+)$ , ossia che  $\chi(\bar{t}, \bar{x}) \in g(u_x(\bar{t}, \bar{x}))$ . Passando al limite per  $\nu \rightarrow +\infty$  nell'equazione

$$(u_{tt}^\nu(t) - (g_\nu(u_x^\nu(t)))_x - \alpha u_{xxx}^\nu(t) - f(t, \nu))_{W^{-1,p'}(\Omega), W_0^{1,p}(\Omega)} = 0$$

si ottiene infine

$$(u_{tt}(t) - (\chi(t))_x - \alpha u_{xxt}(t) - f(t), v)_{W^{-1,p'}(\Omega), W_0^{1,p}(\Omega)} = 0.$$

### Bibliografia

- [1] A. AMERIO and G. PROUSE, *On the non-linear wave equations with dissipative term discontinuous with respect to velocity* (I) e (II), *Atti Accad. Nazion. Lincei Rend.* **44** (1968), 491-496 (fasc. 4), 1-10 (fasc. 5).
- [2] H. ENGLER, *Global regular solutions for the dynamic antiplane shear problem in nonlinear viscoelasticity*, *Mathematische Zeitschrift* **202** (1989), 251-259.
- [3] A. FRIEDMAN and J. NECAS, *Systems of nonlinear wave equations with nonlinear viscosity*, *Pacific J. Math.* **135** (1988), 29-55.
- [4] J. M. GREENBERG, R. C. MAC CAMY and V. J. MITZEL, *On the existence, uniqueness and stability of solutions of the equation  $\sigma'(u_x)u_{xx} + \lambda u_{xtx} = \rho_0 u_{tt}$* , *J. Math. Mech.* **17** (1968), 707-728.
- [5] D. D. HAI, *On a quasilinear wave equations with nonlinear damping*, *Proc. Roy. Soc. Edinburgh* **110A** (1988), 227-239.
- [6] J. L. LIONS, *Quelques méthodes de résolution des problèmes aux limites non linéaires*, Dunod, 1969.

Sunto

*Si introduce la nozione di soluzione debole del problema di Cauchy per una equazione riguardante fenomeni di viscoelasticità non lineare e se ne dimostra l'esistenza.*

\*\*\*