

---

ATTI ACCADEMIA NAZIONALE DEI LINCEI  
CLASSE SCIENZE FISICHE MATEMATICHE NATURALI

# RENDICONTI

---

GIOVANNI PROUSE

## Soluzioni quasi-periodiche dell'equazione non omogenea delle onde, con termine dissipativo non lineare. Nota II

*Atti della Accademia Nazionale dei Lincei. Classe di Scienze Fisiche, Matematiche e Naturali. Rendiconti, Serie 8, Vol. 39 (1965), n.1-2, p. 11-18.*  
Accademia Nazionale dei Lincei

<[http://www.bdim.eu/item?id=RLINA\\_1965\\_8\\_39\\_1-2\\_11\\_0](http://www.bdim.eu/item?id=RLINA_1965_8_39_1-2_11_0)>

L'utilizzo e la stampa di questo documento digitale è consentito liberamente per motivi di ricerca e studio. Non è consentito l'utilizzo dello stesso per motivi commerciali. Tutte le copie di questo documento devono riportare questo avvertimento.

---

*Articolo digitalizzato nel quadro del programma  
bdim (Biblioteca Digitale Italiana di Matematica)  
SIMAI & UMI*

<http://www.bdim.eu/>



## NOTE PRESENTATE DA SOCI

**Analisi matematica.** — *Soluzioni quasi-periodiche dell'equazione non omogenea delle onde, con termine dissipativo non lineare.* Nota II di GIOVANNI PROUSE, presentata (\*) dal Corrisp. L. AMERIO.

2. Diamo le dimostrazioni dei teoremi 1, 2 enunciati nel § 1.

*Dimostrazione del teorema 1.*

Indichiamo con  $\eta_1$  ed  $\eta_2 > \eta_1$  due generici valori di  $\eta \in J$ ; posto, nella (1.3),  $h(\eta) = u'(\eta)$  per  $\eta \in [\eta_1, \eta_2]$ ,  $h(\eta) = 0$  per  $\eta \notin [\eta_1, \eta_2]$  (ciò che ovviamente è lecito) si ottiene

$$(2.1) \quad \frac{1}{2} \|u(\eta_2)\|_E^2 - \frac{1}{2} \|u(\eta_1)\|_E^2 = \int_{\eta_1}^{\eta_2} \{ -(\beta(u'(\eta)), u'(\eta))_{L^2} + (f(\eta), u'(\eta))_{L^2} \} d\eta$$

da cui si deduce

$$(2.2) \quad \left| \|u(\eta_2)\|_E^2 - \|u(\eta_1)\|_E^2 \right| \leq 2 \int_{\eta_1}^{\eta_2} \{ (\beta(u'(\eta)), u'(\eta))_{L^2} + \|f(\eta)\|_{L^2} \|u'(\eta)\|_{L^2} \} d\eta.$$

Posto d'altra parte nella (1.3)  $h(\eta) = u(\eta)$  per  $\eta \in [\eta_1, \eta_2]$ ,  $h(\eta) = 0$  per  $\eta \notin [\eta_1, \eta_2]$ , risulta

$$(2.3) \quad (u'(\eta_2), u(\eta_2))_{L^2} - (u'(\eta_1), u(\eta_1))_{L^2} + \int_{\eta_1}^{\eta_2} \{ -\|u'(\eta)\|_{L^2}^2 + \|u(\eta)\|_{H^1}^2 + \\ + (\beta(u'(\eta)), u(\eta))_{L^2} - (f(\eta), u(\eta))_{L^2} \} d\eta = 0.$$

Osserviamo che, posto nella (2.1)  $\eta_1 = 0$   $\eta_2 = 1$ , si ha

$$(2.4) \quad \frac{1}{2} \|u(1)\|_E^2 - \frac{1}{2} \|u(0)\|_E^2 + \int_{\Delta} (\beta(u'(\eta)), u'(\eta))_{L^2} d\eta = \int_{\Delta} (f(\eta), u'(\eta))_{L^2} d\eta,$$

da cui si deduce, tenendo presente la (1.5),

$$(2.5) \quad \frac{h}{p} \|u'(0)\|_{L_0^{q+1}}^{q+1} \leq (\beta(u'(0)), u'(0))_{L_0^2} \leq \|f(0)\|_{L^2} \|u'(0)\|_{L^2} + \frac{1}{2} \|u(0)\|_E^2.$$

(\*) Nella seduta dell'8 maggio 1965.

Detta  $c_1$  la costante di immersione di  $L_0^{q+1}$  in  $L_0^2$ , dalla (2.5) segue, per la (1.12),

$$(2.6) \quad \|u'(0)\|_{L_0^{q+1}}^{q+1} \leq \frac{\rho K_1 c_1}{h} \|u'(0)\|_{L_0^{q+1}} + \frac{\rho}{2h} \|u(0)\|_E^2,$$

ossia  $\|u'(0)\|_{L_0^{q+1}} \leq 1$ , oppure  $\|u'(0)\|_{L_0^{q+1}}^2 \leq \frac{\rho K_1 c_1}{h} \|u'(0)\|_{L_0^{q+1}} + \frac{\rho}{2h} \|u(0)\|_E^2$ ; in ogni caso

$$(2.7) \quad \|u'(0)\|_{L_0^{q+1}} \leq \max \left\{ 1, \frac{1}{2} \left[ \frac{\rho K_1 c_1}{h} + \sqrt{\frac{\rho^2 K_1^2 c_1^2}{h^2} + \frac{2\rho}{h} \|u(0)\|_E^2} \right] \right\}.$$

Sara perciò

$$(2.8) \quad \|u'(0)\|_{L_0^{q+1}}^2 \leq \max \left\{ 1, \frac{\rho^2 K_1^2 c_1^2}{h^2} + \frac{\rho}{h} \|u(0)\|_E^2 \right\} = K_3^2,$$

osservando che è anche

$$(2.9) \quad K_3^2 = \max \left\{ \frac{\rho K_1 c_1}{h}, 1, \frac{\rho^2 K_1^2 c_1^2}{h^2} + \frac{\rho}{h} \|u(0)\|_E^2 \right\}.$$

Consideriamo un generico punto  $\bar{\eta} \in J_0$  e dimostriamo anzitutto che risulta

$$(2.10) \quad \|u(\bar{\eta} + 1)\|_E^2 \leq \max \{ \|u(\bar{\eta})\|_E^2, K_4 \},$$

dove  $K_4$  dipende da  $K_1$ ,  $\Omega$  e  $\|u(0)\|_E$ , ma non da  $\bar{\eta}$ .

Supponiamo, in un primo tempo, che risulti

$$(2.11) \quad \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^{q+1}}^2 = \left\{ \int_{\Delta} \|u'(\bar{\eta} + \eta)\|_{L_0^{q+1}}^{q+1} d\eta \right\}^{2/(q+1)} \leq K_3^2;$$

sarà allora

$$(2.12) \quad \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^2}^2 \leq c_1^2 K_3^2 = K_5^2.$$

In virtù della (2.12), esisteranno due punti  $\eta' \in \left[ \bar{\eta}, \bar{\eta} + \frac{1}{4} \right]$ ,  $\eta'' \in \left[ \bar{\eta} + \frac{3}{4}, \bar{\eta} + 1 \right]$  nei quali si abbia

$$(2.13) \quad \|u'(\eta')\|_{L^2}^2 \leq 4 K_5^2, \quad \|u'(\eta'')\|_{L^2}^2 \leq 4 K_5^2$$

Risulta poi,  $\forall \eta \in [\bar{\eta}, \bar{\eta} + 1]$ ,

$$(2.14) \quad \|u(\eta)\|_{L^2}^2 \leq 2 \|u(\bar{\eta})\|_{L^2}^2 + 2 \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^2}^2 \leq 2 \|u(\bar{\eta})\|_{L^2}^2 + 2 K_5^2$$

e perciò

$$(2.15) \quad \|u(\eta)\|_{L^2} \leq \sqrt{2} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2} + K_6.$$

Si ha d'altra parte, per l'ipotesi (a<sub>2</sub>)

$$(2.16) \quad |\beta(\xi)| \leq k \left( |\xi| + \frac{1}{\rho} |\xi|^{\rho} \right)$$

e, di conseguenza, per le (2.11), (2.12), posto  $Q' = \Omega \times [\eta', \eta'']$  ed applicando la disuguaglianza di Hölder

$$(2.17) \quad \left| \int_{\eta'}^{\eta''} (\beta(u'(\eta)), u(\eta))_{L^2} d\eta \right| \leq k \int_{Q'} [ |u'(x, \eta)| + \frac{1}{\rho} |u'(x, \eta)|^{\rho} ] |u(x, \eta)| dQ \leq \\ \leq k \left\{ \int_{Q'} |u'(x, \eta)|^2 dQ \right\}^{1/2} \left\{ \int_{Q'} |u(x, \eta)|^2 dQ \right\}^{1/2} + \frac{k}{\rho} \left\{ \int_{Q'} |u'(x, \eta)|^{\rho+1} dQ \right\}^{\frac{\rho}{\rho+1}} \cdot \\ \cdot \left\{ \int_{Q'} |u(x, \eta)|^{\rho+1} dQ \right\}^{\frac{1}{\rho+1}} \leq k \|u'(\bar{\eta})\|_{L^2_0} \|u\|_{L^2(Q')} + \frac{k}{\rho} \|u'(\bar{\eta})\|_{L^{\rho+1}_0}^{\rho} \|u\|_{L^{\rho+1}(Q')} \leq \\ \leq \left( kK_5 c_2 + \frac{k}{\rho} K_3^{\rho} \right) \|u\|_{L^{\rho+1}(Q')}.$$

Per l'ipotesi (b<sub>2</sub>) risulta poi, essendo  $\tau \geq \eta'' - \eta' \geq \frac{1}{2}$ ,

$$(2.18) \quad \|u\|_{L^{\rho+1}(Q')}^2 \leq c_3^2 \|u\|_{H^1(Q')}^2 \leq c_4 \int_{\eta'}^{\eta''} \{ \|u(\eta)\|_{H^0}^2 + \|u'(\eta)\|_{L^2}^2 \} d\eta \leq \\ \leq c_4 \int_{\eta'}^{\eta''} \|u(\eta)\|_{H^0}^2 d\eta + K_7.$$

Applichiamo la (2.3) all'intervallo  $[\eta', \eta'']$ ; si ha, per le (1.12), (2.12), (2.13), (2.15), (2.17), (2.18),

$$(2.19) \quad \int_{\eta'}^{\eta''} \|u(\eta)\|_{H^0}^2 d\eta \leq \|u'(\eta')\|_{L^2} \|u(\eta')\|_{L^2} + \|u'(\eta'')\|_{L^2} \|u(\eta'')\|_{L^2} + \\ + \|u'(\bar{\eta})\|_{L^2_0}^2 + \|f(\bar{\eta})\|_{L^2_0} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2_0} + \left| \int_{\eta'}^{\eta''} (\beta(u'(\eta)), u(\eta))_{L^2} d\eta \right| \leq \\ \leq 4K_5 (\sqrt{2} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2} + K_6) + K_5^2 + K_1 (\sqrt{2} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2} + K_6) + K_8 \left\{ \int_{\eta'}^{\eta''} \|u(\eta)\|_{H^0}^2 d\eta \right\}^{1/2} + \\ + K_9 \leq K_8 \left\{ \int_{\eta'}^{\eta''} \|u(\eta)\|_{H^0}^2 d\eta \right\}^{1/2} + K_{10} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2} + K_{11},$$

da cui si ricava

$$(2.20) \quad \int_{\eta'}^{\eta''} \|u(\eta)\|_{H^0}^2 d\eta \leq \frac{1}{4} (K_8 + \sqrt{K_8^2 + 4K_{10} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2} + 4K_{11}})^2 \leq \\ \leq K_{12} \|u(\bar{\eta})\|_{L^2} + K_{13}.$$

Tenendo presente la (2.12) e posto  $K_{15} = K_{13} + K_5^2$ , si ha poi

$$(2.21) \quad \int_{\eta'}^{\eta''} \|u(\eta)\|_E^2 d\eta \leq K_{14} \|u(\bar{\eta})\|_E + K_{15}.$$

Esiste quindi un punto  $\eta^* \in [\eta', \eta'']$  nel quale è

$$(2.22) \quad \|u(\eta^*)\|_E^2 \leq 2 [K_{14} \|u(\bar{\eta})\|_E + K_{15}] = K_{16} \|u(\bar{\eta})\|_E + K_{17}.$$

Applichiamo ora la (2.2) ponendo  $\eta_1 = \eta^*$ ,  $\eta_2 = \eta \in [\bar{\eta}, \bar{\eta} + 1]$ ; si ottiene per le (2.11), (2.12), (2.16),

$$(2.23) \quad \begin{aligned} \left| \|u(\eta)\|_E^2 - \|u(\eta^*)\|_E^2 \right| &\leq 2 \left| \int_{\eta^*}^{\eta} \{k \|u'(\eta)\|_{L^2}^2 + \frac{k}{\rho} \|u'(\eta)\|_{L^{q+1}}^{q+1} + \right. \\ &\quad \left. + \|f(\eta)\|_{L^2} \|u'(\eta)\|_{L^2} \} d\eta \right| \leq 2 [kK_5^2 + \frac{k}{\rho} K_3^{q+1} + K_1 K_5] = K_{18}. \end{aligned}$$

Dalle (2.22), (2.23) segue quindi, per  $\eta \in [\bar{\eta}, \bar{\eta} + 1]$ ,

$$(2.24) \quad \|u(\eta)\|_E^2 \leq K_{16} \|u(\bar{\eta})\|_E + K_{19}.$$

Perciò, o  $\|u(\eta)\|_E \leq \|u(\bar{\eta})\|_E$ , oppure  $\|u(\eta)\|_E^2 \leq K_{16} \|u(\bar{\eta})\|_E + K_{19}$ ; in ogni caso, si ha

$$(2.25) \quad \|u(\eta)\|_E \leq \max \left\{ \|u(\bar{\eta})\|_E, \frac{1}{2} (K_{16} + \sqrt{K_{16}^2 + 4K_{19}}) \right\},$$

cioè

$$(2.26) \quad \|u(\eta)\|_E^2 \leq \max \{ \|u(\bar{\eta})\|_E^2, K_4 \},$$

dove  $K_4$  è una quantità che dipende solo da  $K_1, \Omega, \|u(0)\|_E$ .

In particolare, si ha

$$(2.27) \quad \|u(\bar{\eta} + 1)\|_E^2 \leq \max \{ \|u(\bar{\eta})\|_E^2, K_4 \}.$$

Supponiamo ora che non valga la (2.11); sarà allora

$$(2.28) \quad \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^{q+1}}^2 > K_3^2,$$

e, di conseguenza, per la (2.9),

$$(2.29) \quad \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^{q+1}}^q > \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^{q+1}} > \frac{\rho K_1 c_1}{h}.$$

Dalla (2.1) si ottiene allora

$$(2.30) \quad \begin{aligned} \|u(\bar{\eta} + 1)\|_E^2 - \|u(\bar{\eta})\|_E^2 &\leq 2 \left[ -\frac{h}{\rho} \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^{q+1}}^{q+1} + K_1 \|u'(\bar{\eta})\|_{L^2} \right] \leq \\ &\leq 2 \|u'(\bar{\eta})\|_{L^2} \left[ -\frac{h}{c_1 \rho} \|u'(\bar{\eta})\|_{L_0^{q+1}}^q + K_1 \right] < 0. \end{aligned}$$

Si ha quindi, per le (2.27), (2.30), in ogni caso,

$$(2.31) \quad \|u(\bar{\eta} + 1)\|_E^2 \leq \max\{\|u(\bar{\eta})\|_E^2, K_4\}.$$

Consideriamo ora l'intervallo  $[0, 1]$  e poniamo  $\bar{\eta} = 0$ ; in virtù delle (2.8), (2.9), (2.26) risulta allora, osservando che è  $\|u'(0)\|_{L^0}^2 \leq K_3^2$  e che perciò vale la (2.11),

$$(2.32) \quad \|u(\eta)\|_E^2 \leq \max\{\|u(0)\|_E^2, K_4\} = K_1^{*2} \quad (\eta \in [0, 1]).$$

Detto  $\eta_0$  un generico punto  $\in [0, 1]$ , introduciamo la successione  $\{\eta_j\}$ , con  $\eta_j = \eta_0 + j$  ( $j = 1, 2, \dots$ ); si ha, per le (2.31), (2.32),

$$(2.33) \quad \|u(\eta_{j+1})\|_E^2 \leq \max\{\|u(\eta_j)\|_E^2, K_4\} \leq \max\{\|u(\eta_0)\|_E^2, K_4\} = K_1^{*2}.$$

Risulta dunque,  $\forall \eta \in J_0$ ,

$$(2.34) \quad \|u(\eta)\|_E^2 \leq K_1^{*2}$$

ed inoltre, per una relazione analoga alla (2.5),

$$(2.35) \quad \|u'(t)\|_{L^0} \leq K_2^* \quad (t \in J_0).$$

Il teorema è perciò dimostrato.

#### *Dimostrazione del teorema 2.*

Osserviamo che, in virtù del teorema di esistenza ed unicità enunciato nel § 1 e tenendo presente la (1.11) e le notazioni ivi adottate, perché il teorema sia provato basterà far vedere che è, per ogni  $\eta \in J_0$ ,

$$(2.36) \quad \|u'_n(\eta)\|_E \leq K_3^*.$$

Osserviamo inoltre che, per le ipotesi fatte, possiamo derivare le (1.10), ottenendo

$$(2.37) \quad (u'''_n(\eta), g_k)_{L^2} + (u'_n(\eta), g_k)_{H^1_0} + (\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), g_k)_{L^2} = (f'(\eta), g_k)_{L^2} \\ (k = 1, \dots, n).$$

Moltiplichiamo le (2.37) per  $u''_n(\eta)$  e sommiamo; si ottiene

$$(2.38) \quad (u'''_n(\eta), u''_n(\eta))_{L^2} + (u'_n(\eta), u''_n(\eta))_{H^1_0} + (\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), u''_n(\eta))_{L^2} = \\ = (f'(\eta), u''_n(\eta))_{L^2},$$

ossia, anche, integrando fra due generici valori  $\eta_1$  ed  $\eta_2 \in J_0$ ,

$$(2.39) \quad \frac{1}{2} \|u''_n(\eta_2)\|_E^2 - \frac{1}{2} \|u''_n(\eta_1)\|_E^2 = \\ = \int_{\eta_1}^{\eta_2} \{ -(\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), u''_n(\eta))_{L^2} + (f'(\eta), u''_n(\eta))_{L^2} \} d\eta.$$

Moltiplicando poi le (2.37) per  $\alpha'_{kn}(\eta)$ , sommando ed integrando fra  $\eta_1$  ed  $\eta_2$ , risulta, analogamente,

$$(2.40) \quad (u''_n(\eta_2), u'_n(\eta_2))_{L^2} - (u''_n(\eta_1), u'_n(\eta_1))_{L^2} + \\ + \int_{\eta_1}^{\eta_2} \{ - \|u''_n(\eta)\|_{L^2}^2 + \|u'_n(\eta)\|_{H^1_0}^2 + (\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), u'_n(\eta))_{L^2} - (f(\eta), u'_n(\eta))_{L^2} \} d\eta = 0.$$

Si ha poi (cfr. [2]):

$$(2.41) \quad (\beta'(u'_n(0)) u''_n(0), u''_n(0))_{L^2} \leq K_3^2$$

ed inoltre, in virtù del teorema 1, per  $n$  abbastanza grande,

$$(2.42) \quad \|u_n(\eta)\|_{\mathbb{E}} \leq 2 K_1^* \quad (\eta \in J_0)$$

$$(2.43) \quad \|u'_n(t)\|_{L^0_{0+1}} \leq 2 K_2^* \quad (t \in J_0).$$

Consideriamo un generico punto  $\bar{\eta} \in J_0$  e dimostriamo anzitutto, in modo analogo a quanto fatto nel teorema 1, che risulta

$$(2.44) \quad \|u'_n(\bar{\eta} + 1)\|_{\mathbb{E}} \leq \max \{ \|u'_n(\bar{\eta})\|_{\mathbb{E}}, K_3^* \},$$

essendo  $K_3^*$  indipendente da  $\bar{\eta}$ .

Supponiamo, in un primo tempo, che risulti

$$(2.45) \quad (\beta'(u'_n(\bar{\eta})) u''_n(\bar{\eta}), u''_n(\bar{\eta}))_{L^2} \leq \max \left\{ K_3^2, \frac{K_2^2}{h} \right\} = K_4^2;$$

sarà allora, per le (1.5), (2.43),

$$(2.46) \quad \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L^2_0}^2 + \|u'_n(\bar{\eta})\|_{L^0_{0+1}}^2 \leq K_5^2$$

ed esisteranno due punti  $\eta'_n \in [\bar{\eta}, \bar{\eta} + \frac{1}{4}]$ ,  $\eta''_n \in [\bar{\eta} + \frac{3}{4}, \bar{\eta} + 1]$  nei quali è

$$(2.47) \quad \|u''_n(\eta'_n)\|_{L^2}^2 + \|u'_n(\eta'_n)\|_{L^0_{0+1}}^2 \leq 4 K_5^2 = K_6^2, \\ \|u''_n(\eta''_n)\|_{L^2}^2 + \|u'_n(\eta''_n)\|_{L^0_{0+1}}^2 \leq 4 K_5^2 = K_6^2.$$

Osserviamo d'altra parte che si ha

$$(2.48) \quad \int_{\eta_1}^{\eta_2} (\beta'(v(\eta)) v'(\eta), v(\eta))_{L^2} d\eta = \int_{\eta_1}^{\eta_2} d\eta \int_{\Omega} \beta'(v(x, \eta)) v'(x, \eta) v(x, \eta) d\Omega = \\ = \int_{\Omega} d\Omega \int_{\eta_1}^{\eta_2} \left[ \frac{\partial}{\partial \eta} \beta(v(x, \eta)) \right] v(x, \eta) d\eta = \\ = \int_{\Omega} d\Omega [\beta(v(x, \eta)) v(x, \eta)]_{\eta_1}^{\eta_2} - \int_{\Omega} d\Omega \int_{\eta_1}^{\eta_2} \beta(v(x, \eta)) \frac{\partial v(x, \eta)}{\partial \eta} d\eta = \\ = \int_{\Omega} [\beta(v(x, \eta_2)) v(x, \eta_2) - \beta(v(x, \eta_1)) v(x, \eta_1) - B(x, \eta_2) + B(x, \eta_1)] d\Omega,$$

avendo posto  $B(w) = \int_0^w \beta(\xi) d\xi$ . Risulta poi, per la (1.5)

$$(2.49) \quad B(w) \leq k \left( \frac{w^2}{2} + \frac{|w|^{q+1}}{\rho(\rho+1)} \right)$$

e si ha, di conseguenza, per le (2.48), (1.5)

$$(2.50) \quad \left| \int_{\eta_1}^{\eta_2} (\beta'(v(\eta)) v'(\eta), v(\eta))_{L^2} d\eta \right| \leq \\ \leq K_7 \int_{\Omega} [v^2(x, \eta_2) + v^2(x, \eta_1) + |v(x, \eta_2)|^{q+1} + |v(x, \eta_1)|^{q+1}] d\Omega.$$

Risulta quindi, ricordando le (2.47),

$$(2.51) \quad \left| \int_{\eta'_n}^{\eta''_n} (\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), u'_n(\eta))_{L^2} d\eta \right| \leq \\ \leq K_7 [\|u'_n(\eta'_n)\|_{L^2}^2 + \|u'_n(\eta''_n)\|_{L^2}^2 + \|u'_n(\eta'_n)\|_{L^{q+1}}^{q+1} + \|u'_n(\eta''_n)\|_{L^{q+1}}^{q+1}] \leq K_8^2.$$

Applichiamo la (2.40) all'intervallo  $[\eta'_n, \eta''_n]$ ; si ha, tenendo presente le (2.42), (2.43), (2.46), (2.47), (2.51)

$$(2.52) \quad \int_{\eta'_n}^{\eta''_n} \|u'_n(\eta)\|_{H^1_0}^2 d\eta = - (u''_n(\eta''_n), u'_n(\eta''_n))_{L^2} + (u''_n(\eta'_n), u'_n(\eta'_n))_{L^2} + \\ + \int_{\eta'_n}^{\eta''_n} \{ \|u''_n(\eta)\|_{L^2}^2 - (\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), u'_n(\eta))_{L^2} + (f'(\eta), u'_n(\eta))_{L^2} \} d\eta \leq \\ \leq 4 K_6 K_1^* + K_5^2 + K_8^2 + 2 K_2 K_1^* = K_9^2.$$

Dalle (2.46), (2.52) si deduce perciò

$$(2.53) \quad \int_{\eta'_n}^{\eta''_n} \|u'_n(\eta)\|_E^2 d\eta \leq K_5^2 + K_9^2 = K_{10}^2$$

ed esiste quindi un punto  $\eta_n^* \in [\eta'_n, \eta''_n]$  nel quale è

$$(2.54) \quad \|u'_n(\eta_n^*)\|_E^2 \leq 2 K_{10}^2 = K_{11}^2.$$

Dalla (2.39) si deduce poi, posto  $\eta_1 = \eta_n^*$ ,  $\eta_2 = \eta \in [\bar{\eta}, \bar{\eta} + 1]$  e ricordando le (2.45), (2.46)

$$(2.55) \quad \left| \|u'_n(\eta_n^*)\|_E^2 - \|u'_n(\eta)\|_E^2 \right| \leq \\ \leq 2 \left| \int_{\eta_n^*}^{\eta} \{ (\beta'(u'_n(\eta)) u''_n(\eta), u'_n(\eta))_{L^2} + \|f'(\eta)\|_{L^2} \|u'_n(\eta)\|_{L^2} \} d\eta \right| \leq 2 K_4^2 + 2 K_2 K_5 = K_{12}^2$$

e, di conseguenza,

$$(2.56) \quad \|u'_n(\eta)\|_E^2 \leq K_{11}^2 + K_{12}^2 = K_3^{*2} \quad (\eta \in [\bar{\eta}, \bar{\eta} + 1]).$$

Supponiamo ora che non valga la (2.45), ossia che risulti

$$(2.57) \quad (\beta'(u'_n(\bar{\eta})) u'_n(\bar{\eta}), u''_n(\bar{\eta}))_{L_0^2} > K_4^2 = \max \left\{ K_3^2, \frac{K_2^2}{h} \right\}.$$

Se allora è

$$(2.58) \quad \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} \leq \frac{K_2}{h},$$

dalla (2.39) si ottiene

$$(2.59) \quad \|u'_n(\bar{\eta} + 1)\|_E^2 - \|u'_n(\bar{\eta})\|_E^2 \leq \\ \leq 2 [ - (\beta'(u'_n(\bar{\eta})) u'_n(\bar{\eta}), u''_n(\bar{\eta}))_{L_0^2} + \|f'(\bar{\eta})\|_{L_0^2} \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} ] \leq 2 \left[ -K_4^2 + K_2 \frac{K_2}{h} \right] \leq 0.$$

Se invece fosse

$$(2.60) \quad \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} > \frac{K_2}{h},$$

si avrebbe, per la (1.5),

$$(2.61) \quad \|u'_n(\bar{\eta} + 1)\|_E^2 - \|u'_n(\bar{\eta})\|_E^2 \leq 2 [ - (\beta'(u'_n(\bar{\eta})) u'_n(\bar{\eta}), u''_n(\bar{\eta}))_{L_0^2} + \\ + \|f'(\bar{\eta})\|_{L_0^2} \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} ] \leq 2 \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} [ -h \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} + \|f'(\bar{\eta})\|_{L_0^2} ] \leq \\ \leq 2 \|u''_n(\bar{\eta})\|_{L_0^2} \left( -h \frac{K_2}{h} + K_2 \right) = 0.$$

Risulta perciò, per le (2.56), (2.59), (2.61), in ogni caso,

$$(2.62) \quad \|u'_n(\bar{\eta} + 1)\|_E \leq \max \{ \|u'_n(\bar{\eta})\|_E, K_3^* \}.$$

Consideriamo ora l'intervallo  $[0, 1]$  e poniamo  $\bar{\eta} = 0$ ; per le (2.41), (2.45), (2.56), si ha,  $\forall \eta \in [0, 1]$ ,

$$(2.63) \quad \|u'_n(\eta)\|_E \leq K_3^*.$$

Detto  $\eta_0$  un generico punto  $\in [0, 1]$ , consideriamo la successione  $\{\eta_j\}$ , con  $\eta_j = \eta_0 + j$  ( $j = 1, 2, \dots$ ); risulta per le (2.62), (2.63),

$$(2.64) \quad \|u'_n(\eta_{j+1})\|_E \leq \max \{ \|u'_n(\eta_j)\|_E, K_3^* \} \leq \max \{ \|u'_n(\eta_0)\|_E, K_3^* \} = K_3^*.$$

Si ha dunque,  $\forall \eta \in J_0$ ,

$$(2.65) \quad \|u'_n(\eta)\|_E \leq K_3^*,$$

ciò che dimostra il teorema.