

ETTORE SANTI (*)

**Un problema ben posto
per un sistema differenziale lineare ed iperbolico
a coefficienti non limitati (**)**

Introduzione

Il problema di Cauchy per sistemi differenziali lineari iperbolici del primo ordine

$$\frac{\partial}{\partial t} (Au) + \sum_{i=1}^n A^i \frac{\partial}{\partial x_i} u + Bu = f$$

con coefficienti discontinui è stato oggetto di numerose ricerche negli ultimi venti anni [1], [3], [5], [6], [7].

Minore spazio è dedicato nella letteratura ai problemi misti di valori iniziali ed al contorno relativi alla stessa equazione (con coefficienti discontinui).

In [8] abbiamo dato un teorema di esistenza ed unicità per un problema misto con condizioni al contorno di tipo conservativo, supponendo limitata la matrice A e costanti le matrici A^i (una tale situazione si ritrova ad esempio per le equazioni di Maxwell). Nella presente nota trattiamo lo stesso problema supponendo ora le componenti $a_{\alpha\beta}$ di A non (necessariamente) limitate ma sufficientemente regolari nella variabile t ⁽¹⁾. Sistemi di questo tipo sono in

(*) Indirizzo: Istituto Matematico, Via Machiavelli 35, 44100 Ferrara, Italy.

(**) Lavoro eseguito con contributi del M. P. I. — Ricevuto: 22-VII-1983.

⁽¹⁾ Nei lavori [2], che tratta il problema di Cauchy per l'equazione lineare iperbolica del secondo ordine $u_{tt} = \sum_{i,j=1}^n a_{ij} u_{x_i x_j} + f(x, t)$ (riconducibile a un problema di Cauchy per un sistema iperbolico del primo ordine), e [7], i coefficienti possono risultare fortemente irregolari in t mentre non dipendono dalla variabile spaziale x .

grado di descrivere materiali che presentano un comportamento singolare in prossimità di punti, curve o superficie, come un andamento rigido per i corpi elastici o il diamagnetismo perfetto per sistemi elettromagnetici.

In **1** vengono introdotti alcuni spazi funzionali necessari per una precisa formulazione del problema. In **2** viene provato un teorema di esistenza, operando un procedimento di riduzione al caso di coefficienti limitati (vedi [4]) e sfruttando il teorema di esistenza provato in [8]. In **3** viene provata l'unicità della soluzione, utilizzando un lemma di regolarizzazione delle soluzioni deboli analogo a quello usato da Wilcox in [9]₂. Infine nel campo di esistenza ed unicità delle soluzioni deboli abbiamo formulato un teorema di dipendenza continua dei dati.

1 - Formulazione del problema e notazioni

Consideriamo il problema misto di valori iniziali ed al contorno

$$(1) \quad (Au)_t + \sum_{i=1}^n A^i u_{x_i} = f \quad \text{su } \Omega \times I = D, \quad I = [0, T],$$

$$(2) \quad u(x, 0) = h(x) \quad x \in \Omega,$$

$$(3) \quad \sum_{i=1}^n \Gamma^i u v_i = 0 \quad \text{su } \partial\Omega \times I,$$

ove Ω è un aperto limitato di \mathbf{R}^n con frontiera $\partial\Omega$ sufficientemente regolare (cfr. [8]), v_i sono le componenti della normale esterna ν a $\partial\Omega$; A, A^i e Γ^i $i = 1, \dots, n$ sono matrici $m \times m$ soddisfacenti le ipotesi seguenti:

(i) $A = A(x, t)$, $x = (x_1, \dots, x_n)$, $t \in I$, è una matrice di componenti $a_{\alpha\beta} \in L^2(D)$, simmetrica e strettamente definita positiva, tale cioè che esiste un $a \in \mathbf{R}^+$ per cui

$$(4) \quad \langle A(x, t)\lambda, \lambda \rangle \geq a |\lambda|^2 \quad \text{per ogni } \lambda \in \mathbf{R}^m, \text{ q.d. in } D.$$

(ii) Esiste una matrice $m \times m$ $\mathcal{A} = \mathcal{A}(x)$ di componenti $\bar{a}_{\alpha\beta} \in L^2(\Omega)$ e un insieme $\mathcal{E} \subset [0, T]$ di misura nulla tali che

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\text{su } [0, T] \setminus \mathcal{E}} \|A(t) - \mathcal{A}\|_{L^2(\Omega)} = 0 \quad (2).$$

Nel seguito con la notazione $A(x, 0)$ intendiamo la matrice $\mathcal{A}(x)$.

(2) Per semplicità di notazione scriveremo $L^2(\Omega)$ (e simili) sia nel caso di funzioni a valori in \mathbf{R} che nel caso di funzioni a valori vettoriali (in \mathbf{R}^m oppure \mathbf{R}^{m^2}).

(iii) A^i , ($i = 1, \dots, n$), sono matrici $m \times m$ di componenti $a_{\alpha\beta}^i$ simmetriche e costanti.

Infine Γ^i sono per $i = 1, \dots, n$ matrici $m \times m$ di componenti costanti $\gamma_{\alpha\beta}^i$ definite da

$$\gamma_{\alpha\beta}^i = a_{\alpha\beta}^i \quad \text{per } \alpha > \beta, \quad \gamma_{\alpha\beta}^i = \frac{1}{2} a_{\alpha\beta}^i \quad \text{per } \alpha = \beta, \quad \gamma_{\alpha\beta}^i = 0 \quad \text{per } \alpha < \beta$$

e soddisfacenti la condizione

(iv) *Esiste una partizione $\{P, Q\}$ dell'insieme $\{1, 2, \dots, m\}$ tale che*

$$\sum_{i=1}^n \gamma_{\alpha\beta}^i \nu_i(x) = 0, \quad x \in \partial\Omega, \quad \text{per } \alpha \in P, 1 \leq \beta \leq m \quad \text{e per } \beta \in Q, 1 \leq \alpha \leq m.$$

In [8] abbiamo considerato lo stesso problema nella ipotesi che la matrice A fosse a componenti $a_{\alpha\beta} \in L^\infty(D)$ ed abbiamo studiato esistenza ed unicità delle soluzioni deboli di (1), (2), (3) intese nel senso seguente: $u \in L^2(D)$ è *soluzione debole* di (1), (2), (3) con $f \in L^2(D)$ ed $h \in L^2(\Omega)$ se risulta

$$(5) \quad \int_D \{ \langle Au, \varphi_t \rangle + \sum_{i=1}^n \langle A^i u, \varphi_{\alpha_i} \rangle + \langle f, \varphi \rangle \} dx dt + \int_\Omega \langle A(x, 0)h(x), \varphi(x, 0) \rangle dx = 0$$

per ogni $\varphi \in C^1(\bar{D})$ con $\varphi(x, T) = 0$, $x \in \Omega$, $\sum_{i=1}^n (\Gamma^i)^T \varphi \nu_i = 0$ su $\partial\Omega$.

Ora, avendo eliminato l'ipotesi di limitatezza delle componenti $a_{\alpha\beta}$ della matrice A , cercheremo le soluzioni deboli del problema nello spazio $L_A^2(D) = \{u \in L^2(D); \int_D \langle Au, u \rangle dx dt < +\infty\}$.

Questo perchè l'appartenenza di u ad $L_A^2(D)$ traduce la condizione fisica di finitezza dell'energia del sistema. $L_A^2(D)$ è, nell'ipotesi (i), uno spazio di Hilbert rispetto alla norma indotta dal prodotto scalare $\langle u, v \rangle_{L_A^2(D)} = \int_D \langle A^{\frac{1}{2}} u, A^{\frac{1}{2}} v \rangle dx dt$ e coincide con $L^2(D)$ nel caso che $a_{\alpha\beta} \in L^\infty(D)$ per ogni $\alpha, \beta = 1, \dots, m$.

Inoltre, per pervenire più agevolmente al relativo teorema di unicità occorre modificare in senso restrittivo la nozione di soluzione debole, ampliando lo spazio delle «funzioni test» rispetto a cui deve valere (5) e riformulando in maniera opportuna la condizione al bordo (3).

A tale scopo premettiamo alcune notazioni. Se B è un insieme misurabile di R^p , $p \geq 1$, e H uno spazio di Hilbert, poniamo $L^2(B, H) = \{u: B \rightarrow H; u \text{ è misurabile su } B, \int_B \|u(t)\|_H^2 dt < +\infty\}$.

È ben noto che $L^2(B, H)$ è uno spazio di Hilbert rispetto al prodotto scalare $\langle u, v \rangle_{L^2(B, H)} = \int_B \langle u(t), v(t) \rangle_H dt$.

Allorchè $B = \Omega$, $H = \mathbf{R}$ (oppure $H = \mathbf{R}^m$) usiamo la notazione semplificata $L^2(\Omega)$.

1.1 - Def. Sia A un operatore differenziale lineare su B a coefficienti costanti e A^+ il suo aggiunto formale e sia $u \in L^2(B, H)$. Allora Au esiste in $L^2(B, H)$ ed è uguale a $v \in L^2(B, H)$ se vale

$$\int_B \langle v(t), \varphi(t) \rangle_H dt = \int_B \langle u(t), A^+ \varphi(t) \rangle_H dt \quad \text{per ogni } \varphi \in C_0^\infty(B, H).$$

Se $H = \mathbf{R}$ (oppure $H = \mathbf{R}^m$) e A_1, \dots, A_r sono operatori differenziali su Ω con $L^2(A_1, \dots, A_r; \Omega)$ notiamo lo spazio $\{u \in L^2(\Omega); A_1 u \in L^2(\Omega), \dots, A_r u \in L^2(\Omega)\}$.

Indichiamo ora con A_0 l'operatore definito formalmente da

$$A_0 \varphi = \sum_{i=1}^n A^i \frac{\partial}{\partial x_i} \varphi \quad (A_0: C_0^2(\Omega) \rightarrow L^2(\Omega)),$$

e con Γ e Γ^+ gli operatori formalmente autoaggiunti definiti per $\varphi \in C_0^1(\Omega)$ da

$$(\Gamma \varphi)_\alpha = \sum_{i=1}^n \sum_{\beta=1}^m \gamma_{\alpha\beta}^i \frac{\partial \varphi_\beta}{\partial x_i}, \quad (\Gamma^+ \varphi)_\alpha = - \sum_{i=1}^n \sum_{\beta=1}^m \gamma_{\beta\alpha}^i \frac{\partial \varphi_\beta}{\partial x_i},$$

e consideriamo gli spazi $L^2(\Gamma; \Omega)$; $L^2(\Gamma^+; \Omega)$; $L^2(\Gamma, \Gamma^+; \Omega) \equiv L^2(A_0; \Omega)$ ⁽³⁾;

$L_0^2(\Gamma; \Omega) = L^2(\Gamma; \Omega) \cap \{u; \int_\Omega \langle \Gamma u, \varphi \rangle dx = \int_\Omega \langle u, \Gamma^+ \varphi \rangle dx \text{ per ogni } \varphi \in L^2(\Gamma^+; \Omega)\}$;

$L_0^2(\Gamma^+; \Omega)$; $A_\Gamma = L_0^2(\Gamma; \Omega) \cap L^2(A_0; \Omega)$; $A_{\Gamma^+} = L_0^2(\Gamma^+; \Omega) \cap L^2(A_0; \Omega)$.

La condizione al bordo (3) si può riformulare in forma debole supponendo $u \in A_\Gamma$ ⁽⁴⁾⁽⁵⁾; l'appartenenza a A_Γ risulta una condizione al contorno conservativa e tale che $u \in A_\Gamma$ e $\varphi \in C_0^1(\Omega) \Rightarrow \varphi u \in A_\Gamma$ (cfr. [9]₂). Ci serve considerare inoltre gli spazi

$$\mathcal{F}^* = L^2(I; A_{\Gamma^+}) \cap \left\{ \varphi \in L^2(D); \frac{\partial}{\partial t} \varphi \in L^2_\Delta(D) \right\},$$

$$\mathcal{F}^*_+ = L^2(I; A_\Gamma) \cap \left\{ \varphi \in L^2(D); \frac{\partial}{\partial t} \varphi \in L^2_\Delta(D) \right\}.$$

⁽³⁾ La coincidenza di $L^2(\Gamma, \Gamma^+; \Omega)$ con $L^2(A_0; \Omega)$ si verifica nell'ipotesi (iv) (cfr. [10]).

⁽⁴⁾ Si noti che si ha $\int_\Omega \{\langle \Gamma u, \varphi \rangle - \langle \Gamma^+ \varphi, u \rangle\} dx = \int_{\partial\Omega} \sum_{i=1}^n \langle \varphi, \Gamma^i u \rangle n_i ds$ se $\partial\Omega, u, \varphi$ sono sufficientemente regolari.

⁽⁵⁾ Analogamente la condizione al bordo $\sum_{i=1}^n (\Gamma^i)^x u v_i = 0$ su $\partial\Omega \times I$ si riformula in senso debole supponendo $u \in A_{\Gamma^+}$.

1.2 - Def. Chiamiamo *soluzione debole con energia finita* di (1), (2), (3), con $f \in L^2(D)$ ed $h \in L^2_{A(\cdot, 0)}(\Omega)$ una funzione $u \in L^2_A(D)$ tale che

$$(6) \int_D \{ \langle Au, \varphi_i \rangle + \sum_{i=1}^n \langle u, A^i \varphi_{2i} \rangle + \langle f, \varphi \rangle \} dx dt + \int_{\Omega} \langle A(x, 0)h(x), \varphi(x, 0) \rangle dx = 0$$

per ogni $\varphi \in \mathcal{F}^*$ tale che $\varphi(x, T) = 0$ q.d. in Ω .

2 - Esistenza delle soluzioni deboli

In questo paragrafo se $f \in L^2(D)$ col simbolo f_k ($k \in N$) indichiamo la mollificata di f mediante convoluzione col nucleo $\omega_k(y) = k^{n+1} \omega(k^{n+1}y)$ ove $\omega \in C_0^\infty(\mathbf{R}^{n+1})$, $\omega(y) \geq 0$ per ogni $y \in \mathbf{R}^{n+1}$, $\omega(y) = 0$ per $|y| \geq 1$, $\int \omega(y) dy = 1$. La stessa notazione viene usata per funzioni di $L^2(\Omega)$. Inoltre se A è una matrice, con la notazione A_k indichiamo, per ogni $k \in N$, la matrice mollificata di componenti $(a_{\alpha\beta})_k$.

Accanto alle ipotesi (i), (ii), (iii), (iv) poniamo la seguente

(v) *Esistono* $\mu: [0, T] \rightarrow \mathbf{R}^+ \cup \{0\}$, $\mu \in L^2([0, T])$ e $h_0: D \rightarrow \mathbf{R}^+$ tali che

$$\left\langle \frac{A(x, t+h) - A(x, t)}{h} \lambda, \lambda \right\rangle \geq -\mu(t) |\lambda|^2$$

q.d. in D per ogni $\lambda \in \mathbf{R}^m$ e per ogni $h \in \mathbf{R}$, $|h| < h_0(x, t)$.

2.1 - Teorema. Per ogni $f \in L^2(D)$, $h \in L^2_{A(\cdot, 0)}(\Omega)$ nelle ipotesi (i), (ii), (iii), (iv), (v) esiste $u_0 \in L^2_A(D)$ soluzione debole del problema (1), (2), (3) soddisfacente la disuguaglianza dell'energia

$$(7) \quad E(t) \leq C \left(\int_{\Omega} \langle A(x, 0)h(x), h(x) \rangle dx + \int_D |f(x, t)|^2 dx dt \right),$$

ove la costante C dipende solo da T e dalla matrice A .

Dim. Sia B la diagonalizzata della matrice A , sia cioè

$$B(x, t) = P(x, t)A(x, t)P^{-1}(x, t),$$

con P matrice ortogonale a coefficienti misurabili e limitati. Indichiamo con $b_{\alpha\beta}$ le componenti di B . Poichè le proprietà (4) e (v) non dipendono dalla base, la

matrice B soddisfa

$$(8) \quad \langle B(x, t) \lambda, \lambda \rangle \geq a |\lambda|^2 \quad \text{per ogni } \lambda \in \mathbf{R}^m, (x, t) \in D, \text{ e}$$

$$(9) \quad \left\langle \frac{B(x, t+h) - B(x, t)}{h} \lambda, \lambda \right\rangle \geq -\mu(t) |\lambda|^2,$$

per λ, x, t, h come nella (v). Le proprietà (8), (9) sono ancora soddisfatte (cfr. [8]) da ciascuna delle matrici diagonali mollificate B_k di componenti $(b_{\alpha\beta})_k = b_{\alpha\beta} * \omega_k$.

Allo scopo di ricondurci al caso dei coefficienti limitati consideriamo ora le nuove matrici diagonali $B^{(k)}$ di componenti

$$(10) \quad b_{\alpha\beta}^{(k)}(x, t) = \begin{cases} (b_{\alpha\beta})_k(x, t) & \text{se } (b_{\alpha\beta})_k(x, t) \leq b_{\alpha\beta}(x, t) \\ b_{\alpha\beta}(x, t) & \text{altrove.} \end{cases}$$

Si ha q.d. in D e per ogni $\lambda \in \mathbf{R}^m$

$$a |\lambda|^2 \leq \langle B^{(k)}(x, t) \lambda, \lambda \rangle \leq \begin{cases} \langle B_k(x, t) \lambda, \lambda \rangle \\ \langle B(x, t) \lambda, \lambda \rangle. \end{cases}$$

Si noti poi che a causa della (ii) risultano ben definite in $L^2(\Omega)$ le matrici $P(x, 0)$ e $R(x, 0)$.

Consideriamo infine la nuova successione di matrici $(C^{(k)})_{k \in \mathbf{N}}$ definita da

$$C^{(k)}(x, t) = P^{-1}(x, t) B^{(k)}(x, t) P(x, t),$$

che gode delle seguenti proprietà

$$(11) \quad c_{\alpha\beta}^{(k)} \in L^\infty(D); \quad (12) \quad c_{\alpha\beta}^{(k)} = c_{\beta\alpha}^{(k)} \quad \text{per ogni } \alpha, \beta = 1, \dots, m;$$

$$(13) \quad \alpha_0 |\lambda|^2 \leq \langle C^{(k)}(x, t) \lambda, \lambda \rangle \leq \begin{cases} \alpha_k |\lambda|^2 \\ \langle A(x, t) \lambda, \lambda \rangle, \end{cases}$$

q.d. in D , per opportune costanti $\alpha_0, \alpha_k \in \mathbf{R}^+$;

$$(14) \quad \left\langle \frac{C^{(k)}(x, t+h) - C^{(k)}(x, t)}{h} \lambda, \lambda \right\rangle \geq -\mu^{(k)}(t) |\lambda|^2, \quad \mu^{(k)} \rightarrow \mu \quad \text{in } L^1([0, T]),$$

q.d. in D , per ogni $\lambda \in \mathbf{R}^m$ e per ogni $h \in \mathbf{R} \setminus \{0\}$, $|h| < h_0(x, t)$.

Siccome per ogni $\alpha, \beta=1, \dots, m$ $(a_{\alpha\beta})_k \rightarrow a_{\alpha\beta}$ in $L^1(D)$, esiste una successione crescente di numeri naturali $(n_k)_{k \in N}$ tale che (per ogni $\alpha, \beta=1, \dots, m$) $(a_{\alpha\beta})_{n_k}(x, t) \rightarrow a_{\alpha\beta}(x, t)$ q.d. in D e di qui anche $c_{\alpha\beta}^{(n_k)}(x, t) \rightarrow a_{\alpha\beta}(x, t)$ q. d. in D .

Per comodità di notazione assumiamo $n_k = k$ per ogni $k \in N$. Si ha allora quale che sia $u \in L^2_A(D)$

$$\langle C^{(k)}(x, t)u(x, t), u(x, t) \rangle \rightarrow \langle A(x, t)u(x, t), u(x, t) \rangle \quad \text{q.d. in } D$$

ed inoltre per la (13)

$$\langle C^{(k)}(x, t)u(x, t), u(x, t) \rangle \leq \text{cost} \langle A(x, t)u(x, t), u(x, t) \rangle$$

e di qui, tenendo conto che $\langle Au, u \rangle \in L^1(D)$, per il teorema della convergenza dominata di Lebesgue, $\langle C^{(k)}u, u \rangle$ converge in $L^1(D)$ a $\langle Au, u \rangle$.

Ciò premesso consideriamo il problema

$$(15) \quad (C^{(k)}u)_t + \sum_{i=1}^n A^i u_{x_i} = f \quad \text{su } D,$$

con le condizioni

$$(16) \quad u(x, 0) = h(x), \quad x \in \Omega; \quad (17) \quad \sum_{i=1}^n F^i u_{\nu_i} = 0 \quad \text{su } \partial\Omega \times I.$$

Tale problema, come visto in [8], ha per ogni $k \in N$ una soluzione debole $u^{(k)}$ (nel senso della definizione 1.1 di [8], richiamata nell'introduzione) soddisfacente la disuguaglianza dell'energia

$$(18) \quad E_k(t) \leq \exp\left(\frac{1}{\alpha} \int_0^t (\mu^{(k)}(s) + 1) ds\right) (E_k(0) + \frac{1}{2} \int_0^t \int_{\Omega} |f(x, s)|^2 dx ds).$$

È agevole vedere che una tale $u^{(k)}$ è anche soluzione debole dello stesso problema nel senso della Def. 1.2.

A causa della proprietà (13) e del fatto che $\|\omega_k * \bar{\mu}\|_1 \leq \|\bar{\mu}\|_1$ si ha

$$(19) \quad E_k(t) \leq \sigma(t) \left(\int_{\Omega} \langle A(x, 0)h(x), h(x) \rangle dx + \int_{\Omega} \int_0^t |f(x, s)|^2 dx ds \right).$$

Applicando il lemma di Gronwall si ottiene facilmente $\int_0^t E_k(t) dt < \text{costante}$. Esiste allora una sottosuccessione di $(u^{(k)})_{k \in N}$, che indicheremo ancora con

$(u^{(k)})_{k \in \mathbb{N}}$, convergente debolmente in $L^2(D)$ ad una certa $u_0 \in L^2(D)$ e tale inoltre che $(C^{(k)})^{\frac{1}{2}} u^{(k)}$ converga debolmente ad $A^{1/2} u_0$ in $L^2(D)$ (cfr. [8]). Per provare che u_0 è soluzione debole del problema (1), (2) (3) ci basta considerare i termini

$$\int_D \langle C^{(k)} u^{(k)}, \varphi_t \rangle dx dt, \quad \int_{\Omega} \langle C^{(k)}(x, 0) h(x), h(x) \rangle dx$$

e mostrare che, per $k \rightarrow +\infty$, convergono rispettivamente a

$$\int_D \langle A u_0, \varphi_t \rangle dx dt, \quad \int_{\Omega} \langle A(x, 0) h(x), \varphi(x, 0) \rangle dx.$$

Per quanto osservato in precedenza

$$\langle C^{(k)} \varphi_t, \varphi_t \rangle \rightarrow \langle A \varphi_t, \varphi_t \rangle \text{ in } L^1(D) \text{ e quindi } (C^{(k)})^{\frac{1}{2}} \varphi_t \rightarrow A^{\frac{1}{2}} \varphi_t \text{ in } L^2(D),$$

ciò che, tenuto inoltre conto che $(C^{(k)})^{\frac{1}{2}} u^{(k)}$ converge debolmente ad $A^{\frac{1}{2}} u_0$ in $L^2(D)$ implica

$$\lim_{k \rightarrow +\infty} \int_D \langle C^{(k)} u^{(k)}, \varphi_t \rangle dx dt = \int_D \langle A u_0, \varphi_t \rangle dx dt.$$

In modo analogo si tratta l'altro termine. Infine la (7) segue dalla (19) passando al limite per $k \rightarrow +\infty$.

3 - Il teorema di unicità

Premettiamo un lemma elementare, conseguenza della definizione di Δ_T e Δ_{T^+} .

3.1 - Lemma. *Sia $\varrho \in L^2(\Omega)$. Se $u \in L^2(\Omega)$ è tale che*

$$(20) \quad \int_{\Omega} \langle u, \sum_{i=1}^n A^i \varphi_{x_i} \rangle dx = - \int_{\Omega} \langle \varrho, \varphi \rangle dx$$

per ogni $\varphi \in \Delta_{T^+}$, allora $u \in \Delta_T$ e risulta

$$(21) \quad \sum_{i=1}^n A^i u_{x_i}(x) = \varrho(x) \quad q.d. \text{ in } D,$$

e viceversa.

3.2 - Lemma. *Sia \tilde{u} soluzione debole con energia finita del problema*

$$(22) \quad (Au)_t + \sum_{i=1}^n A^i u_{x_i} = \tilde{F} \quad \tilde{F} \in C_0^\infty(D),$$

$$(23) \quad u(x, T) = 0 \quad x \in \Omega,$$

$$(24) \quad \sum_{i=1}^n (\Gamma^i)^x u_{\nu_i} = 0 \quad \text{su } \partial\Omega \times I,$$

e sia $\tilde{u}(t) = \int_x^t \tilde{u}(\tau) d\tau$ e $\tilde{F}(t) = \int_x^t \tilde{F}(\tau) d\tau$. Allora $\tilde{u} \in \mathcal{F}^*$ e soddisfa

$$(25) \quad A\tilde{u}_t(x, t) + \sum_{i=1}^n A^i \tilde{u}_{x_i}(x, t) = \tilde{F}(x, t) \quad \text{q.d. in } D,$$

$$(26) \quad \tilde{u}(x, T) = 0 \quad \text{q.d. in } \Omega.$$

Dim. In base alla definizione 1.2 è

$$(27) \quad \int_0^x \int_\Omega \{ \langle A\tilde{u}, \varphi_i \rangle + \sum_{i=1}^n \langle \tilde{u}, A^i \varphi_{x_i} \rangle + \langle \tilde{F}, \varphi \rangle \} dx dt = 0,$$

per ogni $\varphi \in \mathcal{F}_+^*$ e tale che $\varphi(x, T) = 0$ q.d. in Ω . Scrivendo la (27) per funzioni φ del tipo

$$\varphi(x, t) = \begin{cases} 0 & 0 \leq t < \tau \\ (t - \tau)\psi(x) & \tau \leq t \leq T, \end{cases}$$

ove $\psi \in \Delta_T$, otteniamo

$$\int_\tau^x \int_\Omega \{ \langle A\tilde{u}, \psi \rangle + (t - \tau) [\sum_{i=1}^n \langle u, A^i \psi_{x_i} \rangle + \langle \tilde{F}, \psi \rangle] \} dx dt = 0.$$

Derivando rispetto a τ abbiamo per quasi tutti i $\tau \in I$

$$-\int_\Omega \langle A(x, \tau)\tilde{u}(x, \tau), \psi(x) \rangle dx + \int_x^\tau \int_\Omega \{ \sum_{i=1}^n \langle \tilde{u}(x, t), A^i \psi_{x_i}(x) \rangle + \langle \tilde{F}(x, t), \psi(x) \rangle \} dx dt = 0,$$

e di qui, scambiando l'ordine di integrazione nel secondo integrale (teorema

di Fubini) e ponendo $\tilde{u}(\tau) = \int_x^\tau \tilde{u}(t) dt$, $\tilde{F}(x, \tau) = \int_x^\tau \tilde{F}(x, t) dt$ si ha

$$(28) \quad \int_\Omega \{ \sum_{i=1}^n \langle \tilde{u}(x, \tau), A^i \psi_{x_i}(x) \rangle + \langle \tilde{F}(x, \tau) - A(x, \tau) \frac{\partial \tilde{u}(x, \tau)}{\partial \tau}, \psi(x) \rangle \} dx = 0,$$

per $\tau \in I \setminus N_\psi$ con $\mu_n(N_\psi) = 0$. L'insieme di misura nulla N_ψ in cui (28) può non valere dipende, a priori, da ψ . Tuttavia con ragionamento di tipo standard (cfr. Dim. del th. 7.2 di [9]₁) si vede che esiste un insieme di misura nulla N , tale che (28) vale per $\tau \in I \setminus N$ per ogni $\psi \in \Delta_{\mathcal{F}}$.

Sfruttando il Lemma 3.1 si ha allora che per ogni $t \in I \setminus N$, $u(t) \in \Delta_{\mathcal{F}^+}$ e risulta

$$A(x, t) \tilde{u}_t(x, t) + \sum_{i=1}^n A^i \tilde{u}_{x_i}(x, t) = \tilde{F}(x, t) \quad \text{q.d. in } D.$$

Inoltre è evidentemente $\tilde{u}(T) = 0$.

3.3 - Osservazione. Più in generale si può dimostrare che se u è soluzione debole con energia finita del problema (1), (2), (3), allora, posto $\hat{u}(t) = \int_0^t u(\tau) d\tau$ e $\hat{f}(t) = \int_0^t f(\tau) d\tau$, $\hat{u} \in \mathcal{F}_+^*$ e soddisfa

$$A(x, t) \hat{u}_t(x, t) + \sum_{i=1}^n A^i \hat{u}_{x_i}(x, t) = \hat{f}(x, t) + A(x, 0)h(x) \quad \text{q.d. in } D$$

$$\hat{u}(0) = 0.$$

3.4 - Teorema. *Siano soddisfatte le ipotesi (i), (ii), (iii), (iv) ed inoltre (vi) esistono $v \in L^2([0, T])$, $v \geq 0$ e $h_0: D \rightarrow \mathbf{R}^+$ tali che*

$$\left\langle \frac{A(x, t+h) - A(x, t)}{h} \lambda, \lambda \right\rangle \leq v(t) |\lambda|^2$$

q.d. in D per ogni $\lambda \in \mathbf{R}^m$ e per ogni $h \in \mathbf{R}$, $|h| < h_0(x, t)$.

Allora il problema (1), (2), (3) ha al più una soluzione debole con energia finita.

Dim. Se u_1 ed u_2 sono soluzioni deboli con energia finita del problema (1), (2), (3) allora è

$$(29) \quad \int_D \langle u_1 - u_2, A\varphi_t + \sum_{i=1}^n A^i \varphi_{x_i} \rangle dx dt = 0,$$

per ogni $\varphi \in \mathcal{F}^*$ tale che $\varphi(T) = 0$. Osserviamo ora che l'ipotesi (vi) assicura, in base al Teorema 2.1 ed a considerazioni ovvie di simmetria, l'esistenza di soluzioni deboli del problema (22), (23), (24). Sia $\tilde{\varphi}$ una tale soluzione; allora per il Lemma 3.2 la funzione $\tilde{\varphi}$, definita da $\tilde{\varphi}(t) = \int_x^t \tilde{\varphi}(\tau) d\tau$, è elemento di \mathcal{F}^* , soddisfa $\tilde{\varphi}(T) = 0$ e

$$A(x, t) \tilde{\varphi}_t(x, t) + \sum_{i=1}^n A^i \tilde{\varphi}_{x_i}(x, t) = \tilde{F}(x, t) \quad \text{q.d. in } D.$$

È quindi, per (29),

$$\int_D \langle u_1 - u_2, \tilde{F} \rangle dx dt = \int_D \langle u_1 - u_2, A\tilde{\varphi}_t + \sum_{i=1}^n A^i \tilde{\varphi}_{x_i} \rangle dx dt = 0.$$

Poichè l'applicazione $\mathcal{H}: C_0^\infty(D) \rightarrow C^\infty(D)$, definita da $\mathcal{H}(\tilde{F}) = \tilde{F}$ (ove $\tilde{F}(t) = \int_0^t \tilde{F}(\tau) d\tau$), è tale che $\mathcal{H}(C_0^\infty(D)) \supset C_0^\infty(D)$ si ha

$$\int_D \langle u_1 - u_2, F \rangle dx dt = 0 \quad \text{per ogni } F \in C_0^\infty(D),$$

da cui

$$u_1(x, t) = u_2(x, t) \text{ q. d. in } D.$$

3.5 - Corollario. *Siano soddisfatte le ipotesi (i), (ii), (iii), (iv), (v), (vi). Allora esiste una ed una sola soluzione con energia finita del problema (1), (2), (3) e tale soluzione dipende con continuità dai dati.*

Dim. L'esistenza ed unicità della soluzione è contenuta nei Teoremi 2.1 e 3.4. Se indichiamo con u la soluzione, la dipendenza continua dai dati discende dalla disuguaglianza (immediata conseguenza di (7))

$$\|u\|_{L^2_1(D)} \leq K(\|h\|_{L^2_{A(\cdot,0)}(\Omega)} + \|f\|_{L^2(D)})$$

e dalla linearità dell'operatore $Lu = (Au)_t + \sum_{i=1}^n A^i u_{x_i}$.

Bibliografia

- [1] E. D. CONWAY, *Generalized solutions of linear differential equations with discontinuous coefficients and the uniqueness question for multidimensional quasilinear conservation laws*, J. Math. Anal. Appl. **18** (1967), 238-251.
- [2] F. COLOMBINI, E. DE GIORGI et S. SPAGNOLO, *Sur les équations hyperboliques avec des coefficients qui ne dépendent que du temps*, Ann. Scuola Norm. Sup. Pisa **6** (1979), 511-559.
- [3] L. DE SIMON and G. TORELLI, *First order linear partial differential equations with discontinuous coefficients*, Ann. Mat. Pura Appl. (4) **128** (1981), 325-340.
- [4] M. FABRIZIO and A. HANYGA, *Mixed problems for linear hyperbolic equations with unbounded coefficients* (in corso di pubblicazione).

- [5] A. E. HURD, *A uniqueness theorem for weak solutions of symmetric quasilinear hyperbolic systems*, Pacific J. Math. **28** (1969), 555-559.
- [6] A. E. HURD and D. H. SATTINGER, *Questions of existence and uniqueness for hyperbolic equations with discontinuous coefficients*, Trans. Amer. Math. Soc. **132** (1968), 159-174.
- [7] E. JANNELLI, *Sistemi iperbolici simmetrici a coefficienti dipendenti solo dal tempo*, Suppl. Boll. Un. Mat. Ital. Analisi Funzionale e applicazioni I (1980), 153-175.
- [8] E. SANTI, *Esistenza ed unicità delle soluzioni di un problema misto per un sistema iperbolico simmetrico con coefficienti discontinui*, Rend. Circ. Mat. Palermo (2) **33** (1984), 185-200.
- [9] C. H. WILCOX: [\bullet]₁ *Initial-boundary value problems for linear hyperbolic partial differential equations of the second order*, Arch. Rational Mech. Anal. **10** (1962), 361-400; [\bullet]₂ *The domain of dependence inequality and initial-boundary value problems for symmetric hyperbolic systems*, MRC Techn. Summary Rep. no. 333 (1962).

S u m m a r y

We consider, in a cylindrical space-time domain, an initial and boundary value problem with conservative boundary conditions, relating to a class of symmetric hyperbolic linear operators, with Maxwell's operator as a particular case. Admitting the possibility for the coefficients to be unbounded, we give conditions under which the problem, in a convenient weak sense, is well posed.

* * *