

BIANCA MANFREDI (*)

Su la pluriderivazione di Antonio Mambriani (**)

Introduzione

«Assegnate n funzioni $X_1 = X_1(x_1, \dots, x_n), \dots, X_n = X_n(x_1, \dots, x_n)$ delle n variabili indipendenti x_1, \dots, x_n , resta individuato l'operatore $\mathcal{D} = \mathcal{D}_{x_1, \dots, x_n} = X_1 \frac{\partial}{\partial x_1} + \dots + X_n \frac{\partial}{\partial x_n}$ alle derivate (parziali, certamente se $n > 1$) del primo ordine, lineare e omogeneo. Intendo mostrare che agli operatori aventi la forma di \mathcal{D} spetta un posto fondamentale nell'Analisi. Chiamo brevemente «pluriderivatori» tali operatori e «pluriderivazione» la corrispondente operazione.

Si constatano facilmente i seguenti due fatti di rilievo: 1°) Le regole di pluriderivazione sono quelle stesse della derivazione. 2°) Combinando linearmente, con coefficienti funzioni delle variabili x_1, \dots, x_n , un numero finito di pluriderivatori con queste variabili, si ottiene ancora un pluriderivatore con tali variabili.

Ne segue che, nello spazio delle n variabili x_1, \dots, x_n , se ai derivatori $\frac{\partial}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x_n}$ e ai corrispondenti «antiderivatori» $(\frac{\partial}{\partial x_1})^{-1}, \dots, (\frac{\partial}{\partial x_n})^{-1}$ si associano gli infiniti possibili pluriderivatori \mathcal{D} e gli eventuali loro inversi («antipluriderivatori»), l'ordinario Calcolo differenziale e integrale viene ad ampliarsi e a potenziarsi, dando luogo ad un più generale «Calcolo pluriderivazionale e antipluriderivazionale» che mi sembra importante di trattare.»

(*) Indirizzo: Dipartimento di Matematica, Università di Parma, via Massimo D'Azeglio 85/A, I-43100, Parma.

(**) Lavoro eseguito con i fondi del 40%.

Così si esprimeva nel lontano 1955 Antonio Mambriani nella sua Memoria *La pluriderivazione e una classificazione delle equazioni differenziali* [5].

Così con una esposizione sintetica, che vuole illustrare i notevoli risultati della Memoria, e con una semplice estensione ai pluriderivatori del secondo ordine di alcune classiche equazioni della Fisica Matematica, mi è grato ricordare il MAESTRO con il riproporre una ricerca da Lui particolarmente sentita, proprio quella che è stata l'inizio della mia attività scientifica e della mia collaborazione nel tempo con Antonio Mambriani.

1 - La pluriderivazione di Antonio Mambriani

In un dominio $\mathcal{B} \in \mathbb{R}^n$ siano assegnate n ($n > 1$) funzioni $X_i(x)$, con $i = 1, \dots, n$ e $x = (x_1, \dots, x_n)$, finite e continue in \mathcal{B} insieme alle loro derivate parziali prime. L'operatore

$$(1) \quad \mathcal{D} = \sum_1^n X_i(x) \frac{\partial}{\partial x_i}$$

è detto in [5] *pluriderivatore e pluriderivazione* la corrispondente operazione interessante le funzioni differenziabili di \mathbb{R}^n .

Nell'ipotesi che una funzione $X_i(x)$, ad esempio $X_1(x)$, sia $\neq 0$ per ogni $x \in \mathcal{B}$, il sistema differenziale ordinario

$$(2) \quad \frac{dx_k}{dx_1} = \frac{X_k(x)}{X_1(x)} \quad k = 2, \dots, n$$

possiede [8] un sistema di integrali (chiamato in [5] *sistema completo di generatrici di \mathcal{D} relative a x_1*)

$$(3) \quad x_k = \gamma_k(x_1; c_2, \dots, c_n) \quad k = 2, \dots, n$$

invertibile nel *sistema completo di costanti pluriderivazionali relative a x_1* (v. [5], p. 326)

$$(4) \quad c_k = \omega_k(x_1, x_2, \dots, x_n) \quad k = 2, \dots, n.$$

Allora il pluriderivatore \mathcal{D} è atto a una decomposizione ([6], [5]) della forma

$$(5) \quad \mathcal{D} = \underbrace{X_1(x) S^{-1}} \frac{\partial}{\partial x_1} S$$

ove S e S^{-1} sono due sostituzioni, una inversa dell'altra, che mutano x_k ($k = 2, \dots, n$) nelle funzioni $\gamma_k(x)$ e $\omega_k(x)$ rispettivamente, mentre la sottolineatura frecciata indica l'ordine, da destra a sinistra, delle operazioni da eseguirsi. Precisamente, essendo

$$(6) \quad S = \left\{ \begin{array}{ccc} x_2 & \dots & x_n \\ \gamma_2(x) & \dots & \gamma_n(x) \end{array} \right\} \quad S^{-1} = \left\{ \begin{array}{ccc} x_2 & \dots & x_n \\ \omega_2(x) & \dots & \omega_n(x) \end{array} \right\}$$

la (5) afferma che il pluriderivatore \mathcal{D} può scomporsi nel prodotto delle quattro operazioni elementari seguenti:

- (i) una sostituzione completa S di generatrici di \mathcal{D} relative ad x_1 ;
- (ii) la derivazione rispetto alla variabile x_1 ;
- (iii) la sostituzione S^{-1} inversa di S ;
- (iv) la moltiplicazione per il primo coefficiente $X_1(x)$ di \mathcal{D} .

Per convalidare la (5) basta verificare che per una funzione $z(x)$ differenziabile in \mathcal{B} vale l'identità $\mathcal{D}z(x) \equiv X_1(x) \underbrace{S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S z(x)}$, ove \mathcal{D} ha l'espressione (1).

Osservazioni. I - Qualunque sia il numero delle variabili indipendenti, nell'operatore $\underbrace{S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S}$ di (5) figura una sola derivata parziale, che qui si è convenuto essere la derivata parziale rispetto a x_1 . D'altra parte se applichiamo questo operatore a una funzione differenziabile $f(x)$ si ottiene

$$\underbrace{S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S f(x)} = \underbrace{S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} f(x_1, \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))}.$$

Ora, poichè $f(x_1, \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))$ è una funzione composta rispetto ad x_1 , la derivata parziale $\partial/\partial x_1$ agendo su $f(x_1, \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))$ fa intervenire effettivamente le derivate parziali di $f(x)$ rispetto a tutti i suoi argomenti. Per questa ragione in [5] l'operatore $\underbrace{S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S}$ è detto *derivatore plurimo rispetto a x_1* . In

virtù di (5) si può allora affermare: qualunque sia il numero delle variabili indipendenti, un pluriderivatore \mathcal{D} è il prodotto ordinato di un derivatore plurimo rispetto a una sola delle variabili indipendenti, per il coefficiente di \mathcal{D} relativo alla variabile indipendente scelta.

II - Sempre a conferma della generalità dell'algoritmo di [5] si sottolinea che per il pluriderivatore \mathcal{D} esistono infiniti sistemi completi di generatrici relative ad x_1 , e quindi infiniti sistemi completi di costanti pluriderivazionali rispetto ad x_1 . Ad ogni sistema completo di generatrici relative a x_1 deve associarsi un sistema completo di costanti pluriderivazionali relative a x_1 in modo che le corrispondenti sostituzioni S ed S^{-1} siano una inversa dell'altra.

III - Si osserva che $X_1(x) \equiv \overleftarrow{S^{-1}S} X_1(x)$ e che, pertanto, la (5) può scriversi nella forma

$$(5)' \quad \overleftarrow{S^{-1}X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x)) \frac{\partial}{\partial x_1}} S.$$

Nel caso particolare $X_1(x) = 1$, la (5)' si riduce al derivatore plurimo rispetto a x_1 . A questo caso semplice è utile ricondursi quando si ha da risolvere l'equazione a derivate parziali non omogenea $\mathcal{D}z(x) = \varphi(x)$ con $\varphi(x)$ assegnata funzione continua⁽¹⁾.

IV - L'iterata di ordine m (m intero positivo) del pluriderivatore \mathcal{D} ha l'espressione

$$(7) \quad \overleftarrow{\mathcal{D} = S^{-1}[X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x)) \frac{\partial}{\partial x_1}]^m S} \quad m = 1, 2, \dots$$

V - Detta $A(x)$ una funzione continua in \mathcal{B} , l'operatore differenziale non omogeneo $\mathcal{D} + A(x)$ è pure decomponibile in un prodotto di operazioni elementari. Precisamente, indicata con $\bar{\psi}(x)$ una particolare funzione tale che $\mathcal{D}\bar{\psi}(x) = A(x)$ ⁽²⁾

(¹) Basta invero dividere ambo i membri dell'equazione per la funzione $X_1(x)$ che abbiamo convenuto essere $\neq 0$ nel dominio \mathcal{B} .

(²) Ad esempio, per $\mathcal{D} = \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i}$ ed $A = \sum_{i=1}^n x_i^m$ si ha $\bar{\psi} = \frac{1}{m+1} \sum_{i=1}^n x_i^{m+1}$, supposto m intero positivo.

si ha

$$(8) \quad \mathcal{O} + A = \underline{e^{-\bar{\psi}} \mathcal{O} e^{\bar{\psi}}}.$$

Invero, quando si tenga presente che le regole della pluriderivazione sono le stesse della derivazione ordinaria (v. Introduzione), l'operatore a secondo membro di (8) applicato ad una funzione differenziabile $z(x)$, dà successivamente

$$\underline{e^{-\bar{\psi}} \mathcal{O} e^{\bar{\psi}} z} = e^{-\bar{\psi}} [\mathcal{O}(e^{\bar{\psi}} z)] = e^{-\bar{\psi}} [(\mathcal{O} e^{\bar{\psi}}) z + e^{\bar{\psi}} \mathcal{O} z] = e^{-\bar{\psi}} [e^{\bar{\psi}} A z + e^{\bar{\psi}} \mathcal{O} z] = [A + \mathcal{O}] z.$$

Esempio. Sia $\mathcal{O} = \sum_{i=1}^n a(x_i) \frac{\partial}{\partial x_i}$, con $a(x_1) \neq 0 \forall x_1 \in \mathcal{B}$, un pluriderivatore i cui coefficienti sono tali che l'integrale $b(\xi) = \int_{\xi_0}^{\xi} \frac{1}{a(t)} dt$ ammette la funzione inversa che indico con $\bar{b}(\xi)$. Dalla (2) segue

$$\frac{dx_k}{a(x_k)} = \frac{dx_1}{a(x_1)} \quad k = 2, 3, \dots, n \quad \text{e quindi}$$

$$(9) \quad b(x_1) - b(x_k) = b(c_k) \Rightarrow c_k = \bar{b}(b(x_1) - b(x_k)) \Rightarrow x_k = \bar{b}(b(x_1) - b(x_k))$$

ove $k = 2, 3, \dots, n$. Da (3) e (4) discende $\omega_k(x) = \bar{b}(b(x_1) - b(x_k))$, $\gamma_k = \bar{b}(b(x_1) - b(x_k))$ con $k = 2, 3, \dots, n$. Pertanto, le sostituzioni S e S^{-1} date da (6) risultano eguali, essendo precisamente

$$S = S^{-1} = \left\{ \begin{array}{cccc} x_2 & \dots & x_n & \\ \bar{b}(b(x_1) - b(x_2)) & \dots & \bar{b}(b(x_1) - b(x_n)) & \end{array} \right\}$$

e il pluriderivatore dato si decompone nel prodotto seguente

$$(10) \quad \mathcal{O} = \underline{a(x_1) S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S}.$$

Casi particolari. (α): $a(x_i) = 1$ per $i = 1, \dots, n$. La (10) diventa

$$(10)_\alpha \quad \mathcal{O} = \underbrace{S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S}_{\text{}} \quad \text{con} \quad S = S^{-1} = \{ x_1^{-x_2} \dots x_1^{-x_n} \}.$$

(β): $a(x_i) = x_i$ con $x_i \neq 0$ in \mathcal{B} per $i = 1, 2, \dots, n$. Allora si ha

$$(10)_\beta \quad \mathcal{O} = \underbrace{x_1 S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S}_{\text{}} \quad \text{con} \quad S = S^{-1} = \{ x_1/x_2 \dots x_1/x_n \}.$$

(γ): $a(x_i) = x_i^2$ con $x_i \neq 0$ in \mathcal{B} per $i = 1, 2, \dots, n$. Allora si ha

$$(10)_\gamma \quad \mathcal{O} = \underbrace{x_1^2 S^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} S}_{\text{}} \quad \text{con} \quad S = S^{-1} = \left\{ \begin{array}{c} x_2 \dots x_n \\ 1/(\frac{1}{x_1} - \frac{1}{x_2}) \dots 1/(\frac{1}{x_1} - \frac{1}{x_n}) \end{array} \right\}.$$

2 - La antipluriderivazione di Antonio Mambriani

2.1 - L'operatore inverso \mathcal{O}^{-1} , se esiste, di un pluriderivatore \mathcal{O} è detto *antipluriderivatore* e *antipluriderivazione secondo \mathcal{O}^{-1}* o, brevemente, *\mathcal{O}^{-1} -antipluriderivazione*, la corrispondente operazione interessante le funzioni continue di \mathbb{R}^n . Così, fra due funzioni di \mathbb{R}^n $f(x)$ differenziabile e $F(x)$ continua, vale la relazione

$$\mathcal{O}f(x) = F(x) \Leftrightarrow f(x) = \mathcal{O}^{-1}F(x) = \mathcal{O}^{-1}\text{-antipluriderivata di } F(x).$$

Si osserva che avendosi $\mathcal{O}x_i = X_i(x)$ per $i = 1, \dots, n$, le variabili indipendenti possono interpretarsi come le \mathcal{O}^{-1} -antipluriderivate dei coefficienti di \mathcal{O} .

In virtù di (5) valgono le seguenti affermazioni:

(i) Un pluriderivatore se decomponibile in un prodotto di operazioni elementari invertibili è invertibile.

(ii) Nelle ipotesi ammesse in 1, \mathcal{O} è invertibile e l'antipluriderivatore \mathcal{O}^{-1} si decompone nel prodotto ordinato di operazioni elementari invertibili secondo

la seguente espressione

$$(11) \quad \mathcal{O}^{-1} = \underbrace{s^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} s X_1^{-1}(x)}$$

ove l'antiderivatore $\left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1}$ va inteso in tutta la sua generalità.

Ad esempio, il pluriderivatore $\mathcal{O} = \sum_{i=q}^n a(x_i) \frac{\partial}{\partial x_i}$ (con $a(x_1) \neq 0 \forall x_1 \in \mathcal{B}$), essendo decomponibile secondo la (10), è invertibile e il suo \mathcal{O}^{-1} ha l'espressione

$$\mathcal{O}^{-1} = \underbrace{s^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} s(1/a(x_1))} \quad \text{con} \quad s = s^{-1} \left\{ \begin{array}{cccc} & x_2 & \dots & x_n \\ \bar{b}(b(x_1) - b(x_2)) & & & \bar{b}(b(x_1) - b(x_n)) \end{array} \right\}.$$

Osservazioni. I - L'operatore $\underbrace{s^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} s}$ è l'inverso del derivatore plurimo rispetto a x_1 dato da $\underbrace{s^{-1} \frac{\partial}{\partial x_1} s}$ (v. Osservazione I di 1) ed avendo come parte antiderivazionale solo $\left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1}$ viene chiamato *antiderivatore plurimo rispetto ad x_1* . Da (11) segue allora che un antipluriderivatore, qualunque sia il numero delle variabili indipendenti, è il prodotto di una funzione di queste variabili per un antiderivatore plurimo rispetto a una di tali variabili.

II. - La (11) può scriversi in virtù di (5)'

$$(11)' \quad \mathcal{O}^{-1} = \underbrace{s^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} X_1^{-1}(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x)) s}.$$

III. - L'iterata di ordine $m > 0$ di \mathcal{O}^{-1} ha l'espressione

$$(12) \quad \mathcal{O}^{-m} = \underbrace{s^{-1} [X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x)) \frac{\partial}{\partial x_1}]^{-m} s} \quad m = 1, 2, \dots$$

ottenuta da (7) mutando ivi m in $-m$. Riunendo le relazioni (7) e (12) si ottiene

$$(13) \quad \mathcal{O}^\mu = \underbrace{S^{-1} [X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x)) \frac{\partial}{\partial x_1}]^\mu}_S S \quad \mu = \dots - 2, -1, 0, 1, 2, \dots$$

2.2 - Costanti \mathcal{O} -pluriderivazionali e variabili \mathcal{O} -pluriderivazionali indipendenti. L'applicazione di (11)' a una funzione $F(x)$ continua in \mathcal{B} porta alla relazione

$$(14) \quad \mathcal{O}^{-1} F(x) = S^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} \frac{F(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))}{X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))}$$

ove l'antiderivatore $(\frac{\partial}{\partial x_1})^{-1}$ va inteso in tutta la sua generalità. Ora se si indica con $(\frac{\partial}{\partial x_1})_*^{-1}$ una particolare determinazione di $(\frac{\partial}{\partial x_1})^{-1}$, definita a meno di una arbitraria funzione Ω costante rispetto ad x_1 , dalla (14) segue

$$\mathcal{O}^{-1} F(x) = \underbrace{S^{-1} \left[\left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)_*^{-1} \frac{F(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))}{X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))} \right]}_S + \Omega(x_2, \dots, x_n)$$

ed anche, ricordando l'espressione di S^{-1} data da (6)₂

$$(15) \quad \mathcal{O}^{-1} F(x) = \underbrace{S^{-1} \left[\left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)_*^{-1} \frac{F(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))}{X_1(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))} \right]}_S + \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x)).$$

In particolare per $F(x) \equiv 0$ in \mathcal{B} , la (15) dà

$$(16) \quad \mathcal{O}^{-1} 0 = \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) \Rightarrow \mathcal{O} \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) = 0.$$

Si osserva che per $n = 1$ si ha $\mathcal{O} \equiv D \equiv \frac{d}{dx}$ onde, per (16)₂, è $\Omega = \text{costante}$. Questa analogia con il Calcolo differenziale ordinario induce a chiamare *costanti pluriderivazionali per \mathcal{O} le arbitrarie funzioni $\Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x))$ derivabili nei loro $n - 1$ argomenti $\omega_2, \dots, \omega_n$ e soddisfacenti alla (16)₂ o, brevemente, costanti \mathcal{O} -pluriderivazionali.*

Se in (15) $F(x) \equiv 1$ in \mathcal{B} , risulta

$$\mathcal{O}^{-1}1 = \overleftarrow{S^{-1}}[(\frac{\partial}{\partial x_1})_*^{-1} X_1^{-1}(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))] + \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x))$$

ed anche

$$(17) \quad \mathcal{O}^{-1}1 = (x)_{\mathcal{O}} + \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) \quad \text{con}$$

$$(18) \quad (x)_{\mathcal{O}} = \overleftarrow{S^{-1}}[(\frac{\partial}{\partial x_1})_*^{-1} X_1^{-1}(x_1; \gamma_2(x), \dots, \gamma_n(x))].$$

Ora, per $n = 1$ e $X_1 = 1$, risulta $(x)_{\mathcal{O}} = x$ e la (17) si riduce alla relazione del Calcolo differenziale ordinario

$$(\frac{d}{dx})^{-1}1 = x + c.$$

Il confronto di questa relazione con la (17) porta a definire la funzione $(x)_{\mathcal{O}}$ *variabile pluriderivazionale indipendente per \mathcal{O} (relativamente a x_1)* o, brevemente, *variabile \mathcal{O} -pluriderivazionale indipendente*.

L. Tanzi Cattabianchi in [9] generalizza le precedenti definizioni chiamando:

(i) *Costante pluriderivazione per \mathcal{O} ogni funzione $\Omega(x)$, $x \in \mathbb{R}^n$, tale che $\mathcal{O}\Omega(x) = 0$.*

(ii) *Variabile pluriderivazione per \mathcal{O} ogni funzione $\psi(x)$, $x \in \mathbb{R}^n$, tale $\mathcal{O}\psi(x) = 1$.*

Esempio. Per il pluriderivatore $\mathcal{O} = \sum_{i=1}^n a(x_i) \frac{\partial}{\partial x_i}$ con $a(x_i) \neq 0 \forall x_i \in \mathcal{B}$ (già considerato a p. 45) le costanti \mathcal{O} -pluriderivazionali e le variabili \mathcal{O} -pluriderivazionali indipendenti hanno le seguenti espressioni:

per $a(x_i) = 1$	$i = 1, 2, \dots, n$	$(\Omega)_{\mathcal{O}} = \Omega(x_1 - x_2, \dots, x_1 - x_n)$	$(x)_{\mathcal{O}} = x_1$
per $a(x_i) = x_i$	$i = 1, 2, \dots, n$	$(\Omega)_{\mathcal{O}} = \Omega(x_1/x_2, \dots, x_1/x_n)$	$(x)_{\mathcal{O}} = \lg x_1 $
per $a(x_i) = x_i^2$	$i = 1, 2, \dots, n$	$(\Omega)_{\mathcal{O}} = \Omega(1/x_1, \dots, 1/x_n)$	$(x)_{\mathcal{O}} = -1/x_1$.

Osservazione. Analoghe espressioni si ottengono per $(\Omega)_{\mathcal{O}}$ e $(x)_{\mathcal{O}}$ quando si considera un \mathcal{O} relativo (anzichè a x_1) a una qualunque delle altre variabili x_2, x_3, \dots, x_n .

3 - Applicazioni

3.1 - *Risoluzione di equazioni a variabile separate.* Con questa denominazione in [5] vengono definite le equazioni a derivate parziali del primo ordine riconducibili alla forma seguente

$$(19) \quad \mathcal{O}z(x) = \frac{f(x)}{g(z(x); \omega_2(x), \dots, \omega_n(x))} \quad x \in \mathbb{R}^n$$

ove: \mathcal{O} ha l'espressione (1), $z(x)$ è la funzione incognita, $f(x)$ è una data funzione continua, $g(z(x); \omega_2(x), \dots, \omega_n(x))$ è una data funzione continua rispetto a z e derivabile, con derivate continue, rispetto agli argomenti $\omega_k(x)$, $k = 2, \dots, n$, formanti un sistema completo di costanti \mathcal{O} -pluriderivazionali relative a x_1 .

Detta $G_* (z(x); \omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) = \int_* g(z(x); \omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) dz$ una particolare determinazione dell'integrale indefinito e ricordando che le regole di pluriderivazione sono quelle stesse della derivazione del Calcolo ordinario, si ha (per la regola di derivazione delle funzioni composte)

$$\mathcal{O}G_* (z; \omega_2, \dots, \omega_n) = g(z; \omega_2, \dots, \omega_n) \mathcal{O}z + \sum_{k=2}^n \left[\left(\int_* \frac{\partial g(z; \omega_2, \dots, \omega_n)}{\partial \omega_k} dz \right) \mathcal{O}\omega_k \right].$$

Ora per $k = 2, 3, \dots, n$ è $\mathcal{O}\omega_k = 0$ essendo ω_k una costante \mathcal{O} -pluriderivazionale; pertanto $\mathcal{O}G_* = g\mathcal{O}z$ onde da (19) segue

$$(19)' \quad \mathcal{O}G_* (z(x); \omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) = f(x) \quad \text{da cui}$$

$$(20) \quad G_* (z(x); \omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) = \mathcal{O}^{-1} f(x)$$

e questa relazione rappresenta l'integrale generale della equazione a variabili separate.

Osservazione. È interessante sottolineare che per $n = 1$ la (20) coincide con la relazione che dà l'integrale generale delle equazioni del primo ordine a variabile separate del Calcolo differenziale ordinario.

Esempio. Sia da risolvere l'equazione

$$(21) \quad \frac{\mathcal{O}z}{z^2 + \beta^2(x)} = \sum_{i=1}^n x_i \quad \mathcal{O} = \sum_{i=1}^n x_i \frac{\partial}{\partial x_i} \quad x_i \neq 0 \quad x_i \in \mathcal{B} \quad (i = 1, \dots, n)$$

essendo $\beta^2(x)$ una data funzione degli argomenti x_1/x_k , $k = 2, 3, \dots, n$. Si osserva che l'insieme $\{x_1/x_k, k = 2, 3, \dots, n\}$ costituisce un sistema completo di costanti \mathcal{O} -pluriderivazionali relative a x_1 , onde la funzione $\beta^2(x)$ risulta una costante \mathcal{O} -pluriderivazionale relativa a x_1 . Pertanto la (21) è un'equazione del tipo (19) ed inoltre il suo primo membro può scriversi nella forma $\frac{1}{\beta} \mathcal{O} \operatorname{arctg} z/\beta$. Il secondo membro di (21), essendo $\sum_{i=1}^n x_i = \sum_{i=1}^n \mathcal{O}x_i = \mathcal{O} \sum_{i=1}^n x_i$ (con \mathcal{O} dato da (21)₂), può scriversi nella forma $\mathcal{O} \sum_{i=1}^n x_i$, onde dalla (21) segue

$$\mathcal{O} \operatorname{arctg} z/\beta = \beta(x) \mathcal{O} \left[\sum_{i=1}^n x_i \right] = \mathcal{O} \left[\beta(x) \sum_{i=1}^n x_i \right]$$

e quindi

$$\operatorname{arctg} z/\beta = \beta(x) \sum_{i=1}^n x_i + \Omega(x_1/x_2, \dots, x_1/x_n)$$

con Ω simbolo di funzione arbitraria. Esplicitando z si ottiene

$$z(x) = \beta(x) \operatorname{tg} \left[\beta(x) \sum_{i=1}^n x_i + \Omega(x_1/x_2, \dots, x_1/x_n) \right]$$

e questo è l'integrale generale dell'equazione (21).

Osservazione. In analogia con il Calcolo differenziale ordinario G. Battiati in [2] definisce *equazione a derivate parziali omogenea* (o *equazione di Gabriele Manfredi*) la seguente equazione della forma (o riconducibile ad essa)

$$\mathcal{O}z = f(x/(x)_{\mathcal{O}})$$

o più in generale della forma

$$(22) \quad \mathcal{O}z = f(z/(x)_{\mathcal{O}}; k_1, k_2, \dots, k_n)$$

dove: \mathcal{O} ha l'espressione (1); f è una data funzione continua; $(x)_{\mathcal{O}}$ è una variabile \mathcal{O} -pluriderivazionale indipendente; $k_j(x)$ con $j = 1, 2, \dots, n$ sono delle costanti \mathcal{O} -pluriderivazionali. Posto $Z = z/(x)_{\mathcal{O}}$, la (22) si riconduce all'equazione a varia-

bili separate

$$\mathcal{D}Z = \frac{f(Z, k_1, k_2, \dots, k_n)}{(x)_\mathcal{D}}$$

da cui

$$Z = \int \frac{dZ}{f(z; k_1, k_2, \dots, k_n)} - \lg |(x)_\mathcal{D}| + \Omega(x)$$

dove $\Omega(x)$ è un'arbitraria costante pluriderivazionale per \mathcal{D} .

3.1 - Equazioni lineari. Per definizione [5] queste equazioni sono della forma (o riconducibile ad essa)

$$(23) \quad (\mathcal{D} + A(x))z(x) = f(x) \quad x \in \mathcal{B}$$

avendo \mathcal{D} l'espressione (1) ed essendo $A(x)$ e $f(x)$ assegnate funzioni continue in \mathcal{B} .

Ora, tenendo presente la (8) si ha

$$\mathcal{D} + A(x) = \underbrace{e^{-\bar{\psi}(x)} \mathcal{D} e^{\bar{\psi}(x)}}_{\leftarrow}$$

indicando $\bar{\psi}(x)$ una particolare funzione derivabile tale che $\mathcal{D}\bar{\psi} = A(x)$.

La (23) può scriversi allora nella forma

$$(23)' \quad \underbrace{e^{-\bar{\psi}} \mathcal{D} e^{\bar{\psi}(x)}}_{\leftarrow} z(x) = f(x) \quad \text{da cui}$$

$$z(x) = \underbrace{e^{-\bar{\psi}(x)} \mathcal{D}^{-1} e^{\bar{\psi}(x)}}_{\leftarrow} f(x)$$

ed anche, indicando \mathcal{D}_*^{-1} una particolare determinazione di \mathcal{D}^{-1} e $\Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x))$ una qualunque \mathcal{D} -costante pluriderivazionale (relativamente a x_1),

$$(24) \quad z(x) = \underbrace{e^{-\bar{\psi}(x)} [\mathcal{D}_*^{-1} e^{\bar{\psi}(x)}]}_{\leftarrow} f(x) + \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x)).$$

La relazione (24) definisce l'integrale generale di (23) che ricordando la (11) può

scriversi nella forma

$$(24)' \quad z(x) = e^{-\bar{\psi}(x)} \left[S^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} S X_1^{-1}(z) e^{\bar{\psi}(x)} f(x) + \Omega(\omega_2(x), \dots, \omega_n(x)) \right].$$

Esempio. Sia da risolvere l'equazione lineare

$$(25) \quad \mathcal{O}z = z + e^{\sum_{i=1}^n x_i} \quad \mathcal{O} = \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i}.$$

Volendo applicare (24)' osservo che in questo caso si ha: $X_1 = X_1^{-1} = 1$; per (8) $\bar{\psi}(x) = -x_1$; $S = S^{-1} = \left\{ \begin{matrix} x_2 & \dots & x_n \\ x_1 - x_2 & \dots & x_1 - x_n \end{matrix} \right\}$ (v. (10)_x, p. 46); $\omega_k = x_1 - x_k$ ($k = 2, 3, \dots, n$); $f(x) = e^{\sum_{i=1}^n x_i}$. Pertanto da (24)' segue⁽³⁾

$$z(x) = \frac{1}{n-1} e^{\sum_{i=1}^n x_i} + e^{x_1} \Omega(x_1 - x_2, \dots, x_1 - x_n)$$

relazione che definisce l'integrale generale di (25).

Osservazione. In analogia con il Calcolo differenziale ordinario, le equazioni a derivate parziali della forma

$$\mathcal{O}z + A(x)z = f(x)z^m \quad x \in \mathcal{B} \quad m \neq 0, 1$$

sono chiamate in [5] *equazioni a derivate parziali di primo ordine e di Bernoulli*. Con il cambiamento di variabile $Z = z^{1-m}$ le equazioni (26) si riconducono a equazioni a derivate parziali lineari.

(³) Invero

$$\begin{aligned} e^{x_1} S^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} S e^{-x_1} e^{\sum_{i=1}^n x_i} &= e^{x_1} S^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} e^{(x_1 - x_2) + \dots + (x_1 - x_n)} \\ &= e^{x_1} S^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} \right)^{-1} e^{(n-1)x_1 - (x_2 + \dots + x_n)} \\ &= e^{x_1} S^{-1} \frac{1}{n-1} e^{(n-1)x_1 - (x_2 + \dots + x_n)} = \frac{1}{n-1} e^{\sum_{i=1}^n x_i}. \end{aligned}$$

Il metodo della pluriderivazione per la ricerca dell'integrale generale di alcune classiche equazioni a derivate parziali del secondo ordine della Fisica Matematica

1 - Nell'intento di mostrare come la pluriderivazione possa portare all'integrale generale di alcune equazioni a derivate parziali del secondo ordine interessanti questioni fisico-matematiche, esamino, per semplicità, il *pluriderivatore in due variabili indipendenti x e y , del secondo ordine e a coefficienti costanti*

$$(1) \quad \mathcal{L} = a_{11} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + 2a_{12} \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} + a_{22} \frac{\partial^2}{\partial y^2} + 2a_{13} \frac{\partial}{\partial x} + 2a_{23} \frac{\partial}{\partial y} + a_{33}$$

ove $a_{ij} = a_{ji}$ ($i, j = 1, 2, 3$).

Come è noto al pluriderivatore \mathcal{L} corrisponde biunivocamente la funzione razionale intera

$$\mathcal{P}(X, Y) = a_{11}X^2 + 2a_{12}XY + a_{22}Y^2 + 2a_{13}X + 2a_{23}Y + a_{33}$$

che è decomponibile nel prodotto di due polinomi distinti di primo grado quando, e sol quando, è nullo il determinante $A = |a_{ij}|$ e non tutti nulli i determinanti A_{ij} del secondo ordine appartenenti ad A . Esistono allora due terne di costanti α_i e β_i ($i = 1, 2, 3$) tali che

$$\mathcal{P}(X, Y) = (\alpha_1X + \alpha_2Y + \alpha_3)(\beta_1X + \beta_2Y + \beta_3)$$

e, in corrispondenza, sarà

$$(2) \quad \mathcal{L} = (\alpha_1 \frac{\partial}{\partial x} + \alpha_2 \frac{\partial}{\partial y} + \alpha_3)(\beta_1 \frac{\partial}{\partial x} + \beta_2 \frac{\partial}{\partial y} + \beta_3).$$

Ne segue l'affermazione: *Se e solo se è nullo il determinante $A = |a_{ij}|$ e non tutti nulli i suoi minori del secondo ordine, il pluriderivatore \mathcal{L} dato da (1) è decomponibile nel prodotto di due pluriderivatori del primo ordine, distinti, lineari, non omogenei e a coefficienti costanti*

$$\mathcal{D}_1 = \alpha_1 \frac{\partial}{\partial x} + \alpha_2 \frac{\partial}{\partial y} + \alpha_3 \quad \mathcal{D}_2 = \beta_1 \frac{\partial}{\partial x} + \beta_2 \frac{\partial}{\partial y} + \beta_3$$

ciascuno dei quali è a sua volta decomponibile nel prodotto di operazioni elementari tutte invertibili.

cioè \mathcal{L} si decompone nel prodotto di operazioni elementari tutte invertibili: esiste pertanto il suo antipluriderivatore \mathcal{L}^{-1} che risulta anch'esso prodotto di operazioni elementari (v. (i) e (ii) di p. 46)

$$(5) \quad \mathcal{L}^{-1} = \mathcal{O}_{II}^{-1} \mathcal{O}_I^{-1} \quad \mathcal{O}_I^{-1} = \underbrace{S_I^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{-1}} S_I \quad \mathcal{O}_{II}^{-1} = \underbrace{S_{II}^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{-1}} S_{II}$$

ove $\left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{-1}$ va inteso in tutta la sua generalità.

La (5) permette di individuare *l'integrale generale della equazione di d'Alembert o equazione della corda vibrante*

$$\mathcal{L}z(xy) \equiv \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - a^2 \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) z(x, y) = 0.$$

Invero per (5)₁

$$z(x, y) \equiv \underbrace{\mathcal{L}^{-1} 0} \equiv \underbrace{\mathcal{O}_{II}^{-1} \cdot \mathcal{O}_I^{-1} 0}$$

da cui, ricordando la (16)₁ (di p. 48),

$$z(x, y) = \underbrace{\mathcal{O}_{II}^{-1}} \Omega_1(y - ax)$$

ove Ω_1 è il simbolo di funzione arbitraria derivabile almeno due volte nel suo argomento. Tenendo presente l'espressione di \mathcal{O}_{II}^{-1} data da (5)₃ si ha

$$z(x, y) = \underbrace{S_{II}^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{-1}} S_{II} \Omega_1(y - ax) = \underbrace{S_{II}^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{-1}} \Omega_1(y - 2ax)$$

ed anche per l'arbitrarietà di Ω_1

$$z(x, y) = \underbrace{S_{II}^{-1}} [\Omega_1(y - 2ax) + \Omega_2(y)]$$

con Ω_2 simbolo di funzione arbitraria derivabile almeno due volte nel suo argo-

mento. Si ottiene così

$$(6) \quad z(x, y) = \Omega_1(y - ax) + \Omega_2(y + ax)$$

cioè, il ben noto *integrale di d'Alembert*: in assenza di forze esterne la piccola vibrazione $z(x, y)$ di una corda (elastica, omogenea, inestendibile) intorno alla sua configurazione rettilinea di equilibrio è, in ogni istante x , data dalla sovrapposizione dell'onda progressiva Ω_1 e dell'onda regressiva Ω_2 .

3 - Al pluriderivatore del secondo ordine ellittico

$$(7) \quad \mathcal{L} = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + a^2 \frac{\partial^2}{\partial y^2}$$

con $a > 0$, corrisponde il determinante A nullo e non tutti nulli sono i suoi determinanti del secondo ordine. Pertanto il pluriderivatore \mathcal{L} dato da (3) è decomponibile nel prodotto di due distinti pluriderivatori del primo ordine, avendosi precisamente

$$\mathcal{L} = \left(\frac{\partial}{\partial x} + ai \frac{\partial}{\partial y} \right) \left(\frac{\partial}{\partial x} - ai \frac{\partial}{\partial y} \right)$$

con i unità immaginaria.

Si può procedere analogamente al caso 2 per la ricerca dell'*integrale generale della equazione di Poisson o equazione del potenziale*

$$\mathcal{L}z(x, y) \equiv \left(\frac{\partial}{\partial x^2} + a^2 \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) z(x, y) = 0$$

supposta $z(x, y)$ funzione analitica. Si osserva però che questo integrale si deduce direttamente da (6) pensando ivi le funzioni arbitrarie Ω_1 e Ω_2 funzioni analitiche rispettivamente delle variabili coniugate $\xi = y - aix$, $\bar{\xi} = y + aix$.

4 - Al pluriderivatore del secondo ordine parabolico

$$(8) \quad \mathcal{L} = \frac{\partial^2}{\partial x^2} - b \frac{\partial}{\partial y}$$

con b costante positiva corrisponde un determinante A non nullo e pertanto,

in virtù dell'affermazione di 1 (v. p. 54), il pluriderivatore \mathcal{L} dato da (8) non è decomponibile nel prodotto di due pluriderivatori del primo ordine.

5 - Al pluriderivatore del secondo ordine iperbolico

$$(9) \quad \mathcal{L} = \frac{\partial^2}{\partial x^2} - a^2 \frac{\partial^2}{\partial y^2} + p \frac{\partial}{\partial x} + q$$

con a costante positiva (condizione di iperbolicità di \mathcal{L}) e con i parametri p e q non negativi, corrisponde un determinante A nullo (essendo non tutti nulli i suoi minori del secondo ordine) quando e sol quando vale la relazione

$$(10) \quad q = \frac{p^2}{4}.$$

Osservo subito che poichè per $p = q = 0$ l'operatore \mathcal{L} coincide con quello già considerato in 2, e poichè, per (10), p (o q) nullo implica q (o p) nullo, qui si considereranno i parametri p e q entrambi positivi. Quando si tenga presente l'affermazione di 1, risulta: *se, e solo se, vale (10), il pluriderivatore \mathcal{L} dato da (9) è decomponibile nel prodotto di due pluriderivatori del primo ordine.*

Risulta infatti, in virtù di (10),

$$(11) \quad \mathcal{L} \equiv \left(\frac{\partial}{\partial x} + \frac{p}{2} \right)^2 - a^2 \frac{\partial^2}{\partial y^2} \equiv \left(\frac{\partial}{\partial x} + a \frac{\partial}{\partial y} + \frac{p}{2} \right) \left(\frac{\partial}{\partial x} - a \frac{\partial}{\partial y} + \frac{p}{2} \right).$$

Ora, in virtù della (8) di p. 45, e della definizione dei pluriderivatori \mathcal{O}_I e \mathcal{O}_{II} (v. p. 55), si ha

$$\frac{\partial}{\partial x} + a \frac{\partial}{\partial y} + \frac{p}{2} = \underbrace{e^{-\frac{p}{2}x} \mathcal{O}_I e^{\frac{p}{2}x}} \quad \frac{\partial}{\partial x} - a \frac{\partial}{\partial y} + \frac{p}{2} = \underbrace{e^{-\frac{p}{2}x} \mathcal{O}_{II} e^{\frac{p}{2}x}}$$

da cui per l'identità (11)₂ è

$$(12) \quad \mathcal{L} = \underbrace{\left[e^{-\frac{p}{2}x} \mathcal{O}_I e^{\frac{p}{2}x} \right]} \cdot \underbrace{\left[e^{-\frac{p}{2}x} \mathcal{O}_{II} e^{\frac{p}{2}x} \right]} = \underbrace{e^{-\frac{p}{2}x} \mathcal{O}_I \mathcal{O}_{II} e^{\frac{p}{2}x}}.$$

Il pluriderivatore \mathcal{L} risulta così prodotto di operazioni tutte invertibili: esi-

ste allora il suo antipluriderivatore \mathcal{L}^{-1} e questo ha l'espressione

$$(13) \quad \mathcal{L}^{-1} = e^{-\frac{p}{2}x} \underbrace{\mathcal{O}_{II}^{-1} \mathcal{O}_I^{-1}} e^{\frac{p}{2}x}$$

ove \mathcal{O}_I^{-1} e \mathcal{O}_{II}^{-1} sono dati rispettivamente da (5)₂ e (5)₃.

La (13) permette di individuare l'integrale generale della equazione che chiamerò *quasi-generalizzata della corda vibrante*: a differenza del caso trattato in 2, la corda qui oscilla in presenza della resistenza del mezzo (supposta proporzionale alla velocità del punto variabile sulla corda, con p fattore di proporzionalità) e della forza elastica di richiamo (supposta proporzionale allo spostamento del punto variabile nella corda, con q fattore di proporzionalità), essendo i parametri p e q legati dalla condizione (10).

Indicato con $z(x, y)$ lo spostamento dall'asse y del punto variabile $P(y)$ sulla corda e supposta trascurabile la forza di massa agente su $P(y)$, si dimostra (v. [1], vol. 2, p. 526) che $z(x, y)$ deve soddisfare l'equazione

$$(14) \quad \mathcal{L}z = 0 \quad \text{con } \mathcal{L} \text{ espresso dalla (9).}$$

Ne segue $z(x, y) = \mathcal{L}^{-1}0$ cioè per (13)

$$(15) \quad z(x, y) = e^{-\frac{p}{2}x} \underbrace{\mathcal{O}_{II}^{-1} \mathcal{O}_I^{-1}} e^{\frac{p}{2}x} 0 = e^{-\frac{p}{2}x} \underbrace{\mathcal{O}_{II}^{-1} \mathcal{O}_I^{-1}} 0.$$

Ripetendo qui il procedimento usato in 2 per ottenere l'integrale di d'Alembert, si ottiene

$$(16) \quad z(x, y) = e^{-\frac{p}{2}x} \{ \Omega_1(y - ax) + \Omega_2(y + ax) \}$$

che rappresenta l'integrale generale della equazione (14).

Il confronto di (16) con (6) porta ad affermare: se vale la condizione (10) l'effetto della presenza di una resistenza del mezzo e di una forza elastica di richiamo si traduce in uno smorzamento, di tipo esponenziale, dell'onda progressiva $\Omega_1(y - ax)$ e dell'onda regressiva $\Omega_2(y + ax)$ che caratterizzano la vibrazione della corda non sollecitata da forze esterne.

Osservazioni. I - *L'equazione dei telegrafi* è data da Courant in [4] (v. pp. 192, 193) nella forma

$$(17) \quad u_{tt} - c^2 u_{xx} + (\alpha + \beta) u_t + \alpha \beta u = 0$$

ove: u indica la corrente come funzione del tempo e della posizione x lungo il cavo; c , α , β sono costanti positive⁽⁵⁾. Il Courant prova che nel cavo *non* si manifesta il «fenomeno della distorsione ondosa» *se, e solo se*, vale la condizione $\alpha = \beta$; di conseguenza ogni soluzione di (17) si esprime come sovrapposizione di un'onda progressiva e di un'onda regressiva entrambe smorzate esponenzialmente nel tempo (con eguale parametro di smorzamento) e «non distorte». Viene poi sottolineato che l'assenza del fenomeno di distorsione è di rilevante interesse in telegrafia per la trasmissione di segnali lungo il cavo.

Ora, se si confronta la (17) con la (9), una opportuna interpretazione delle variabili e dei parametri che vi figurano, fa concludere che: le due equazioni differenziali coincidono formalmente; la condizione data da Courant si può esprimere nella forma (10); ogni soluzione di (16) ha l'espressione (6). Ciò a conforto del metodo della pluriderivazione per i derivatori del secondo ordine a coefficienti costanti.

II - La ricerca dell'integrale generale di equazioni a derivate parziali con coefficienti *non costanti*, interessanti questioni di aerodinamica (quali ad esempio l'equazione di Eulero-Poisson e l'equazione di Tricomi) sarà oggetto di un mio prossimo lavoro nell'ambito della pluriderivazione.

III - Luigi Merli in [7] si avvale della pluriderivazione nel provare l'esistenza e l'unicità, in convenienti ipotesi, della soluzione di un problema di Cauchy retto dall'equazione semilineare $\mathcal{O}z = f(x, z)$. L'estensione al caso $\mathcal{L}z = f(x, z)$, \mathcal{L} pluriderivatore del secondo ordine, sarà oggetto di un mio prossimo studio.

⁽⁵⁾ Le costanti c , α e β sono legate alle caratteristiche del cavo dalle relazioni

$$c^2 = \frac{1}{LC} \quad \alpha = \frac{G}{C} \quad \beta = \frac{R}{L}$$

indicando C la capacità, L l'induttanza, G la conduttanza, R la resistenza.

Bibliografia

- [1] L. AMERIO, *Analisi Matematica con elementi di Analisi Funzionale*, vol. II-vol. III (pt. I e pt. II), Utet, Torino, 1977-1981, 1982.
- [2] G. BATTIONI, *Equazioni alle derivate parziali, di primo ordine e omogenee*, Riv. Mat. Univ. Parma (2) 2 (1961), 47-52.
- [3] S. CALAFIORE, *Dipendenza lineare e wronskiani nell'ambito della pluriderivazione*, Riv. Mat. Univ. Parma 8 (1957), 93-98.
- [4] R. COURANT and D. HILBERT, *Methods of Mathematical Physics*, vol. II, Interscience Publishers, N. Y., 1962.
- [5] A. MAMBRIANI, *La pluriderivazione e una classificazione delle equazioni differenziali*, Riv. Mat. Univ. Parma 6 (1955), 321-348.
- [6] B. MANFREDI: [\bullet]₁ *Decomposizione in prodotto di operazioni elementari delle espressioni alle derivate parziali, del primo ordine e totalmente lineari*, Boll. Un. Mat. Ital. (3), 4 (1949), 381-390; [\bullet]₂ *Su la risoluzione delle equazioni alle derivate parziali del second'ordine, lineari e a coefficienti costanti*, Riv. Mat. Univ. Parma, 3 (1952), 91-95; [\bullet]₃ *Su la genesi dei pluriderivatori*, Boll. Un. Mat. Ital. (3), 11 (1956), 538-543.
- [7] B. L. MERLI: [\bullet]₁ *Esistenza e unicità degli integrali di un'equazione alle derivate parziali della forma $X_1(x_1, \dots, x_n) \frac{\partial z}{\partial x_1} + \dots + X_n(x_1, \dots, x_n) \frac{\partial z}{\partial x_n} = f(x_1, \dots, x_n, z)$* , Annali Mat. Pura e Appl. (4) 46 (1958), 97-107; [\bullet]₂ *Sul problema di Cauchy relativo alle equazioni alle derivate parziali del primo ordine di tipo semilineare*, Annali Mat. Pura e Appl. (4) 59 (1962), 229-238.
- [8] G. SANSONE, *Equazioni differenziali nel campo reale*, N. Zanichelli, Bologna, 1948.
- [9] L. TANZI CATTABIANCHI, *Su le costanti pluriderivazionali e su le variabili pluriderivazionali indipendenti*, Riv. Mat. Univ. Parma, 8 (1957), 215-228.

* * *

