
BOLLETTINO UNIONE MATEMATICA ITALIANA

BIANCA MANFREDI

Su la genesi dei pluriderivatori.

Bollettino dell'Unione Matematica Italiana, Serie 3, Vol. 11
(1956), n.4, p. 538–543.

Zanichelli

<http://www.bdim.eu/item?id=BUMI_1956_3_11_4_538_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/>

Su la genesi dei pluriderivatori.

Nota di BIANCA MANFREDI (a Parma)

Sunto. - *Si mette in evidenza la naturale genesi dei pluriderivatori e si fa un'applicazione utile anche per un problema di Meccanica analitica.*

1. Introduzione.

In un precedente lavoro [3] ⁽¹⁾ mi sono occupata degli operatori alle derivate parziali, del primo ordine, lineari e omogenei, della forma

$$(1) \mathfrak{D} = X_0(t, x_1, \dots, x_n) \cdot \frac{\partial}{\partial t} + X_1(t, x_1, \dots, x_n) \cdot \frac{\partial}{\partial x_1} + \dots + X_n(t, x_1, \dots, x_n) \cdot \frac{\partial}{\partial x_n},$$

dove

$$X_0(t, x_1, \dots, x_n), X_1(t, x_1, \dots, x_n), \dots, X_n(t, x_1, \dots, x_n)$$

sono date funzioni delle variabili indipendenti t, x_1, \dots, x_n .

Come è già stato proposto [2], questi operatori saranno anche qui richiamati con il nome di *pluriderivatori*.

In questa Nota *indico la naturale genesi di tali pluriderivatori*: ciò porta direttamente a stabilire per essi la decomposizione in prodotto di operazioni elementari che ho ottenuta, in modo completamente diverso, nel richiamato lavoro [3].

Ricordo che tale decomposizione mi ha permesso in un altro lavoro [4] di risolvere una classe di equazioni alle derivate parziali, del secondo ordine, lineari e a coefficienti costanti (*equazioni riducibili*), nella quale rientrano le classiche equazioni di LAPLACE e di POISSON.

Osservo qui (n. 3) che tale decomposizione implica la risoluzione di un sistema normale di equazioni differenziali ordinarie del primo ordine, che, com'è noto ([1], pag. 481), può ricondursi ad un sistema canonico per un'opportuna scelta della funzione Hamiltoniana ⁽²⁾. Sotto questo punto di vista detta decomposizione viene quindi ad avere interesse anche in campi meccanici e fisici-matematici.

(1) I numeri in parentesi quadre si riferiscono alla Bibliografia posta al termine del lavoro.

(2) Secondo il metodo di LIOUVILLE, per esempio, il sistema di equa-

2. Genesi dei pluriderivatori e loro decomposizione in prodotto di operazioni elementari.

I coefficienti $X_0(t, x_1, \dots, x_n), X_1(t, x_1, \dots, x_n), \dots, X_n(t, x_1, \dots, x_n)$ del pluriderivatore (1) siano funzioni continue insieme alle loro derivate parziali prime in un certo campo R ; inoltre il coefficiente $X_0(t, x_1, \dots, x_n)$ sia sempre non nullo. In tal caso non vi è restrizione a porre

$$(1') \quad \mathfrak{D} = \frac{\partial}{\partial t} + X_1(t, x_1, \dots, x_n) \cdot \frac{\partial}{\partial x_1} + \dots + X_n(t, x_1, \dots, x_n) \cdot \frac{\partial}{\partial x_n}.$$

Posto, per brevità,

$$(2) \quad \frac{\partial z(t, x_1, \dots, x_n)}{\partial t} = z_t, \quad \frac{\partial z(t, x_1, \dots, x_n)}{\partial x_i} = z_i \quad (i = 1, \dots, n),$$

si ha

$$(3) \quad \mathfrak{D}z(t, x_1, \dots, x_n) = z_t + X_1(t, x_1, \dots, x_n) \cdot z_1 + \dots + X_n(t, x_1, \dots, x_n) \cdot z_n.$$

Se in $z(t, x_1, \dots, x_n)$ alle x_1, \dots, x_n sostituisco delle funzioni $x_1 = x_1(t), \dots, x_n = x_n(t)$, derivabili, risulta:

$$(4) \quad \frac{d}{dt} z(t, x_1(t), \dots, x_n(t)) = z_t(t, x_1(t), \dots, x_n(t)) + \dot{x}_1(t) \cdot z_1(t, x_1(t), \dots, x_n(t)) + \dots + \dot{x}_n(t) \cdot z_n(t, x_1(t), \dots, x_n(t)),$$

zioni differenziali ordinarie del primo ordine della forma

$$\frac{dx_i}{dt} = X_i(t, x_1, \dots, x_n) \quad (i = 1, \dots, n)$$

quando si introducano le n variabili ausiliarie $x_{n+1}, x_{n+2}, \dots, x_{2n}$ e si assuma la seguente funzione Hamiltoniana $H = \sum_{i=1}^n X_i \cdot x_{n+i}$, si trasforma nel sistema canonico seguente

$$\begin{cases} \frac{dx_i}{dt} = \frac{\partial H}{\partial x_{n+i}} \\ \frac{dx_{n+i}}{dt} = -\frac{\partial H}{\partial x_i} \end{cases} \quad (i = 1, \dots, n),$$

dove le equazioni $\frac{dx_{n+i}}{dt} = -\frac{\partial H}{\partial x_i} \quad (i = 1, \dots, n)$ servono a definire le variabili ausiliarie $x_{n+i} \quad (i = 1, \dots, n)$.

con

$$dx_i(t)/dt = \dot{x}_i(t) \quad (i = 1, \dots, n).$$

Si nota che il secondo membro di (4) ha una forma analoga al secondo membro di (3) e viene ad approssimarsi maggiormente al secondo membro di (3) prendendo $x_1(t), \dots, x_n(t)$ in modo che si abbia

$$(5) \quad \dot{x}_i = X_i(t, x_1, \dots, x_n) \quad (i = 1, \dots, n),$$

come ora passiamo a mostrare.

Le ipotesi fatte sulle funzioni

$$X_i(t, x_1, \dots, x_n) \quad (i = 1, \dots, n),$$

assicurano ([5], pp. 27-35) l'esistenza della soluzione generale del sistema differenziale (5), cioè l'esistenza di un sistema di funzioni

$$(6) \quad x_i = \xi_i(t, c_1, \dots, c_n) \quad (i = 1, \dots, n)$$

tali che, per ogni valore delle costanti c_1, \dots, c_n [in modo però che il punto (t, x_1, \dots, x_n) appartenga ad R], sia

$$\dot{\xi}_i(t, c_1, \dots, c_n) = X_i(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) \quad (i = 1, \dots, n).$$

Sostituendo allora in (4) alle $x_1(t), \dots, x_n(t)$ ordinatamente tali funzioni (6), si ha

$$(4') \quad \begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial t} z(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) = \\ & = z_i(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) + \\ & \quad + X_1(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) \cdot \\ & \quad \cdot z_1(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) + \\ & \quad + \dots + X_n(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) \cdot \\ & \quad \cdot z_n(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)). \end{aligned}$$

Ricavando dalle (6), ciò che è possibile ⁽³⁾, le costanti c_1, \dots, c_n , si abbia

$$(6') \quad c_i = \bar{\xi}_i(t, x_1, \dots, x_n) \quad (i = 1, \dots, n).$$

(3) Infatti è ([5], pag. 35) $\partial(\xi_1, \dots, \xi_n)/\partial(c_1, \dots, c_n) = 1$.

Allora le (6) ci danno

$$(7) \quad x_i = \xi_i(t, \bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n), \dots, \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n)) \quad (i = 1, \dots, n).$$

Indicando poi ([3], pag. 383)

$$(8) \quad \left\{ \begin{array}{c} c_1 \quad \dots \quad c_n \\ \bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{array} \right\}$$

l'operazione di sostituzione di c_1, \dots, c_n ordinatamente con

$$\bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n), \dots, \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n),$$

la (7) si può scrivere

$$x_i = \left\{ \begin{array}{c} c_1 \quad \dots \quad c_n \\ \bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{array} \right\} \xi_i(t, c_1, \dots, c_n).$$

Se ad ambo i membri di (4') si applica la sostituzione (8), risulta

$$(4'') \left\{ \begin{array}{c} c_1 \quad \dots \quad c_n \\ \bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{array} \right\} \frac{\partial}{\partial t} z(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)) = \\ = z_i(t, x_1, \dots, x_n) + X_1(t, x_1, \dots, x_n) \cdot z_1(t, x_1, \dots, x_n) + \dots + \\ + X_n(t, x_1, \dots, x_n) \cdot z_n(t, x_1, \dots, x_n),$$

dove il secondo membro coincide proprio con il secondo membro di (3).

La (3) si può scrivere allora

$$(9) \quad \mathfrak{D}z(t, x_1, \dots, x_n) = \\ = \left\{ \begin{array}{c} c_1 \quad \dots \quad c_n \\ \bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{array} \right\} \frac{\partial}{\partial t} z(t, \xi_1(t, c_1, \dots, c_n), \dots, \xi_n(t, c_1, \dots, c_n)),$$

od anche sostituendo ordinatamente c_1, \dots, c_n con x_1, \dots, x_n (il che è un puro cambiamento di nomi):

$$(9') \quad \mathfrak{D}z(t, x_1, \dots, x_n) = \\ \left\{ \begin{array}{c} x_1 \quad \dots \quad x_n \\ \bar{\xi}_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \bar{\xi}_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{array} \right\} \frac{\partial}{\partial t} z(t, \xi_1(t, x_1, \dots, x_n), \dots, \xi_n(t, x_1, \dots, x_n)),$$

oppure

$$(9'') \quad \mathfrak{D}z(t, x_1, \dots, x_n) = \underbrace{\left\{ \xi_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \xi_n(t, x_1, \dots, x_n) \right\} \frac{\partial}{\partial t} \left\{ \xi_1(t, x_1, \dots, x_n) \dots \xi_n(t, x_1, \dots, x_n) \right\} z}_{\leftarrow}$$

essendo $z = z(t, x_1, \dots, x_n)$.

Dunque il pluriderivatore (1') è uguale al prodotto di tre operazioni elementari nell'ordine indicato dalla freccia.

Si nota poi, facilmente, che le due sostituzioni figuranti in (9'') sono fra loro inverse.

3. - Applicazione.

Come applicazione della precedente decomposizione posso indicare, su un esempio, come sia possibile ottenere l'integrale generale di un'equazione alle derivate parziali del primo ordine e lineare.

Sia da risolvere l'equazione:

$$(10) \quad \frac{\partial z}{\partial t} + x_4 \frac{\partial z}{\partial x_1} + x_5 \frac{\partial z}{\partial x_2} + x_6 \frac{\partial z}{\partial x_3} - \mu^2 \left(x_1 \frac{\partial z}{\partial x_4} + x_2 \frac{\partial z}{\partial x_5} + x_3 \frac{\partial z}{\partial x_6} \right) = f(t),$$

dove $f(t)$ è una funzione che supponiamo integrabile e μ una data costante.

Il sistema differenziale normale (5) è ora

$$(5') \quad \begin{cases} \dot{x}_1 = x_4 \\ \dot{x}_2 = x_5 \\ \dot{x}_3 = x_6 \\ \dot{x}_4 = -\mu^2 x_1 \\ \dot{x}_5 = -\mu^2 x_2 \\ \dot{x}_6 = -\mu^2 x_3 \end{cases}$$

coincidente con il sistema canonico di funzione Hamiltoniana

$$H = \frac{\mu^2}{2} (x_1^2 + x_2^2 + x_3^2) + \frac{1}{2} (x_4^2 + x_5^2 + x_6^2),$$

che caratterizza, per esempio, in un S_3 , il moto di un punto libero di massa unitaria attratto da un punto fisso con una forza proporzionale alla distanza.

Da (5') si trova facilmente

$$\begin{aligned} \mu \xi_1 &= c_1 \cos \mu t + c_4 \sin \mu t; & \mu \xi_2 &= c_2 \cos \mu t + c_5 \sin \mu t; \\ \mu \xi_3 &= c_3 \cos \mu t + c_6 \sin \mu t, \\ \xi_4 &= c_4 \cos \mu t - c_1 \sin \mu t; & \xi_5 &= c_5 \cos \mu t - c_2 \sin \mu t; \\ \xi_6 &= c_6 \cos \mu t - c_3 \sin \mu t. \end{aligned}$$

Si avrà allora

$$(11') \quad \begin{aligned} \bar{\xi}_1 &= \mu x_1 \cos \mu t - x_1 \sin \mu t; & \bar{\xi}_2 &= \mu x_2 \cos \mu t - x_2 \sin \mu t; \\ \bar{\xi}_3 &= \mu x_3 \cos \mu t - x_3 \sin \mu t; \\ \bar{\xi}_4 &= x_4 \cos \mu t + \mu x_1 \sin \mu t; & \bar{\xi}_5 &= x_5 \cos \mu t + \mu x_2 \sin \mu t; \\ \bar{\xi}_6 &= x_6 \cos \mu t + \mu x_3 \sin \mu t. \end{aligned}$$

La (9'') ci dà

$$z(t, x_1, \dots, x_6) = \left\{ \begin{matrix} x_1 & \dots & x_6 \\ \bar{\xi}_1 & \dots & \bar{\xi}_6 \end{matrix} \right\} \left(\frac{\partial}{\partial t} \right)^{-1} f(t).$$

dove le $\bar{\xi}_1, \dots, \bar{\xi}_6$ hanno l'espressione (11').

Si trova così

$$(12) \quad z(t, x_1, \dots, x_6) = \int f(t) dt + \Omega(\bar{\xi}_1, \dots, \bar{\xi}_6),$$

essendo Ω simbolo di funzione arbitraria.

BIBLIOGRAFIA

- [1] P. APPELL, *Traité de Mécanique rationnelle*, t. 2, Gauthier-Villars, Paris (1911).
- [2] A. MAMBRIANI, *La pluriderivazione e una classificazione delle equazioni differenziali* [Comunicazione al 5° Congresso della Unione Matematica Italiana, Pavia - Torino (6-12 ottobre 1955)], Riv. Mat. Univ. Parma, 6 (1955), 321-348.
- [3] B. MANFREDI, *Decomposizione in prodotto di operazioni elementari delle espressioni alle derivate parziali del primo ordine e totalmente lineari*, Boll. Un. Mat. It. (3) 4 (1949), 381-390.
- [4] B. MANFREDI, *Su la risoluzione delle equazioni alle derivate parziali, del second'ordine, lineari e a coefficienti costanti*, Riv. Mat. Univ. Parma, 3 (1952), 91-95.
- [5] G. SANSONE, *Equazioni differenziali nel campo reale*, t. 1° (2ª ed.), Zanichelli, Bologna (1948).