

---

# BOLLETTINO UNIONE MATEMATICA ITALIANA

---

ALESSANDRO TERRACINI

## Correlazioni geodetiche fra due superficie

*Bollettino dell'Unione Matematica Italiana, Serie 1,*  
Vol. 2 (1923), n.4, p. 132–134.

Unione Matematica Italiana

<[http://www.bdim.eu/item?id=BUMI\\_1923\\_1\\_2\\_4\\_132\\_0](http://www.bdim.eu/item?id=BUMI_1923_1_2_4_132_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/>

## Correlazioni geodetiche fra due superficie.

Nota di ALESSANDRO TERRACINI

Un teorema notissimo, dovuto al DINI, ci fa conoscere fin dove è possibile estendere la nozione di omografia fra piani, quando, anziché due piani, si considerino due superficie qualunque, e alle rette di quelli si sostituiscano le geodetiche di queste. Non credo che sia stata compiuta un'indagine di tal fatta per ciò che riguarda le correlazioni: qui vogliamo appunto ricercare quali sono le coppie di superficie tra cui si può porre una correlazione geodetica, cioè una corrispondenza biunivoca fra i punti di ciascuna superficie e le geodetiche dell'altra, tale da conservare l'appartenenza di punto e geodetica. Giungeremo così a una nuova proprietà caratteristica delle superficie a curvatura costante, in quanto troveremo che correlazioni geodetiche sono possibili sempre e solamente, fra superficie a curvatura costante. La prima parte dell'asserto si giustifica senz'altro col tramite di una rappresentazione geodetica piana di due superficie a curvatura costante fra cui si voglia stabilire una correlazione geodetica. Ci occuperemo dunque esclusivamente della seconda.

Siano  $S$  e  $T$  due superficie fra cui è stabilita una correlazione geodetica, riferite rispettivamente alle coordinate curvilinee  $\tau_1, \tau_2; \tau_3, \tau_4$ . Se  $\lambda(\tau_1, \tau_2, a, b) = 0$ , con  $a, b$  costanti arbitrarie essenziali, è l'equazione delle geodetiche di  $S$ , si possono porre le relazioni invertibili  $\tau_3 = \tau_3(a, b); \tau_4 = \tau_4(a, b)$ , tali che, se per esse  $\lambda = 0$  si trasforma in

$$(1) \quad \mu(\tau_1, \tau_2, \tau_3, \tau_4) = 0,$$

le singole coppie di valori di  $\tau_3, \tau_4$ , che con  $\tau_1, \tau_2$  fissati soddisfanno la (1), individuano sulla  $T$  — in quanto corrispondono sulla  $S$  alle geodetiche per il punto determinato da quei valori di  $\tau_1, \tau_2$  — i punti di una geodetica. La (1) è dunque simultaneamente l'equazione delle geodetiche di  $S$  e di  $T$ , secondochè si riguardano come costanti  $\tau_3, \tau_4$ , oppure  $\tau_1, \tau_2$ .

La (1) contiene certo esplicitamente  $\tau_4$ , e fornisce

$$(2) \quad \tau_4 = \varphi(\tau_1, \tau_2, \tau_3).$$

Per semplicità di calcolo, supporremo in tutto il seguito che ciascuna delle due superficie in questione sia stata riferita alle sue linee minime. Ciò esclude implicitamente che l'una o l'altra delle due superficie sia una sviluppabile isotropa, ma non si perde

in tal modo nessuna soluzione del problema. Le prime forme quadratiche fondamentali di  $S$ ,  $T$  assumeranno perciò rispettivamente la forma  $2L(\tau_1, \tau_2)d\tau_1d\tau_2$ ,  $2F(\tau_2, \tau_1)d\tau_2d\tau_1$ . Designando per brevità coll'apposizione dei corrispondenti indici la derivata di una funzione di  $\tau_1, \tau_2, \tau_3$  rispetto a una o più fra queste variabili, e riservando il consueto simbolo alle derivate parziali delle funzioni di  $\tau_2, \tau_1$ , considerate — riguardo alla derivazione — come variabili indipendenti, si avrà identicamente, scrivendo che la (2) è l'equazione delle geodetiche di  $S$  e di  $T$ ,

$$(3) \quad \varphi_{33}F + \varphi_3^2 \frac{\partial F}{\partial \tau_4} - \varphi_3 \frac{\partial F}{\partial \tau_3} = 0,$$

$$(4) \quad -\frac{\varphi_{11}}{\varphi_1^2} + \frac{2\varphi_{12}}{\varphi_1\varphi_2} - \frac{\varphi_{22}}{\varphi_2^2} + \frac{L_1}{L\varphi_1} + \frac{L_2}{L\varphi_2} = 0,$$

purchè il valore di  $\tau_4$  che compare come argomento in  $F$ ,  $\frac{\partial F}{\partial \tau_3}, \frac{\partial F}{\partial \tau_4}$  si consideri legato dalla (2) a  $\tau_1, \tau_2, \tau_3$ . Moltiplicata la (4) per  $\varphi_2$ , se ne trae, con derivazione rispetto a  $\tau_3$ ,

$$(5) \quad \frac{L_1}{L} = \frac{\varphi_1 B_2 - \varphi_2 B_1}{\varphi_1 B} + \frac{2\varphi_{11}}{\varphi_1} - \frac{\varphi_{12}}{\varphi_2} - \frac{\varphi_{22}\varphi_1}{\varphi_2^2},$$

dove  $B = \varphi_2\varphi_{13} - \varphi_1\varphi_{23}$  non è certo identicamente nullo. D'altra parte, la (3), insieme colle relazioni che se ne ottengono derivandola totalmente rispetto a  $\tau_1, \tau_2$ , fornisce

$$(6) \quad \frac{1}{F} \frac{\partial F}{\partial \tau_4} = \frac{\varphi_{33}}{\varphi_3^2} - \frac{B_3}{\varphi_3 B},$$

colla stessa avvertenza formulata dopo la (4). Scrivendo che il secondo membro è, come il primo, funzione di  $\tau_2$  e  $\varphi$ , si ricava

$$2 \frac{B_3}{\varphi_3} - 2 \frac{\varphi_{33}B}{\varphi_3^2} + \frac{\varphi_1 B_{23}}{B} - \varphi_2 B_{13} - \frac{B_3}{B^2} (\varphi_1 B_2 - \varphi_2 B_1) = 0,$$

relazione che sottratta a membro a membro, previa divisione per  $\varphi_2$ , da quella che si ottiene scrivendo che il secondo membro della (5) non dipende da  $\tau_3$ , porge

$$(7) \quad \varphi_1 \left( \log \frac{\varphi_2}{\varphi_3} \right)_{23} - \varphi_2 \left( \log \frac{\varphi_1}{\varphi_3} \right)_{13} = 0.$$

Ora, definito  $\gamma(\tau_1, \tau_2, \tau_3)$  mediante la

$$LF(\tau_3, \varphi)B^2 = \gamma^3,$$

si verifica subito, in base alle (5), (6), (7), che

$$\begin{pmatrix} \varphi_1 \\ \gamma \end{pmatrix}_1 = \begin{pmatrix} \varphi_2 \\ \gamma \end{pmatrix}_2 = 0.$$

Esistono perciò due funzioni  $\varepsilon(\tau_2, \tau_3)$ ,  $\eta(\tau_1, \tau_2)$  tali che si può porre

$$\frac{\varphi_1}{\varphi_2} = \frac{\varepsilon(\tau_2, \tau_3)}{\eta(\tau_1, \tau_2)},$$

e allora la (4) si trasforma in

$$(4') \quad (L\varepsilon)_2 + (L\eta)_1 = 0.$$

Perciò, fissato un valore di  $\tau_3$ , sia  $\bar{\tau}_3$ , se si assumono sulla  $S$  delle nuove coordinate curvilinee  $t_1, t_2$  definite rispettivamente da

$$dt_1 = \frac{d\tau_1}{\eta(\tau_1, \bar{\tau}_3)}, \quad dt_2 = \frac{d\tau_2}{\varepsilon(\bar{\tau}_2, \bar{\tau}_3)},$$

il quadrato dell'elemento lineare diventa  $2\bar{L}(t_1, t_2)dt_1dt_2$ , dove la  $L$ , in base alla (4'), è funzione di  $t_1 - t_2$ . E poichè un tale elemento lineare appartiene a una superficie di rotazione su cui le  $t_1 - t_2 = \text{costante}$  rappresentano i paralleli, se ne inferisce che lungo ciascuna delle linee su cui

$$\frac{d\tau_1}{\eta(\tau_1, \bar{\tau}_3)} = \frac{d\tau_2}{\varepsilon(\bar{\tau}_2, \bar{\tau}_3)}$$

la curvatura totale della  $S$  è costante. Ma la linea di questo sistema, passante per un punto fissato genericamente su  $S$ , non può restar fissa al variare di  $\bar{\tau}_3$ , giacchè, come si è già osservato, è  $B \neq 0$ . Si conclude perciò che la curvatura di  $S$  è costante su ciascuna linea di un sistema  $\infty^2$ , e pertanto sulla superficie stessa. E siccome lo stesso vale per la  $T$ , il teorema è completamente dimostrato.

*Torino, gennaio 1923.*

### Sul teorema di Clairaut.

Nota di PAOLO DOBE

Il classico teorema di CLAIRAUT che lega il decremento relativo della gravità dall'equatore al polo, lo schiacciamento, e il rapporto fra la forza centrifuga e la gravità all'equatore, fu dato dal suo autore nell'opera *La Figure de la terre* nell'ipotesi di una distribuzione della massa terrestre in strati omogenei limitati da superficie di rotazione ellissoidiche coassiali, e fu poi dimo-