

ATTI  
DELLA  
REALE ACCADEMIA NAZIONALE  
DEI LINCEI

ANNO CCCXIX.  
1922

SERIE QUINTA

RENDICONTI

Classe di scienze fisiche, matematiche e naturali.

VOLUME XXXI.

1° SEMESTRE.



ROMA

TIPOGRAFIA DELLA R. ACCADEMIA NAZIONALE DEI LINCEI  
PROPRIETÀ DEL DOTT. PIO BEFANI

1922

**Matematica.** — *Sulla curvatura geodetica delle linee appartenenti ad una varietà qualunque.* Nota di JOSEPH LIPKA, presentata dal Socio T. LEVI-CIVITA.

Il parallelismo di Levi-Civita annunciato la prima volta nel 1917 <sup>(1)</sup> ha avuto molte applicazioni notevoli e ci ha condotto a risultati importanti. Lo scopo di questa Nota è di mostrare come la curvatura geodetica in un punto qualsiasi di una curva in una varietà qualunque può essere definita intrinsecamente per mezzo della nozione di parallelismo; questa definizione è un'estensione semplice di quella della curvatura ordinaria in uno spazio euclideo.

Consideriamo una curva  $\gamma$  in una varietà qualunque, dove il quadrato dell'elemento lineare è dato da

$$(1) \quad ds^2 = \sum_{r,t} a_{rt} dx_r dx_s.$$

Sia  $s$  l'arco di  $\gamma$  contato a partire da un'origine arbitraria.

Siano P e Q due punti di  $\gamma$  infinitamente vicini corrispondenti a  $s$  e  $s + ds$ . In Q, costruiamo la tangente a  $\gamma$  e la parallela (secondo Levi-Civita) alla tangente in P. Se si designa con  $d\omega$  l'angolo di queste direzioni, si definisce la curvatura geodetica di  $\gamma$  in P, mediante la

$$(2) \quad \frac{1}{\rho} = \lim_{ds \rightarrow 0} \frac{d\omega}{ds}.$$

Ora, in una varietà euclidea, il parallelismo di Levi-Civita coincide col parallelismo ordinario, sicchè l'angolo  $d\omega$  si identifica col cosiddetto angolo di contingenza, e per conseguenza la nostra definizione della curvatura geodetica coincide con quella della curvatura ordinaria.

La definizione usuale della curvatura geodetica in un punto P di una curva in una varietà qualunque, data dal Bianchi <sup>(2)</sup>, è la seguente: Sia  $g$  la geodetica in P nella direzione di  $\gamma$ ; sulle  $\gamma$  e  $g$  si prendano uguali ele-

<sup>(1)</sup> *Nozione di parallelismo in una varietà qualunque, e conseguente specificazione geometrica della curvatura Riemanniana* [Rendic. del Circolo Matematico di Palermo, tomo 42, 1917].

<sup>(2)</sup> *Geometria differenziale*, 2<sup>a</sup> edizione, vol. I, pag. 363.

menti lineari PQ e PR; allora, la curvatura geodetica di  $\gamma$  in P si definisce come

$$\frac{1}{\rho} = \lim_{Q \rightarrow P} \frac{2QR}{(PQ)^2},$$

la cui espressione analitica si trova essere

$$(3) \quad \frac{1}{\rho^2} = \sum_{r,t} a_{rt} \left[ \frac{d^2 x_r}{ds^2} + \sum_{ik} \left\{ \begin{matrix} ik \\ r \end{matrix} \right\} \frac{dx_i}{ds} \frac{dx_k}{ds} \right] \left[ \frac{d^2 x_t}{ds^2} + \sum_{ik} \left\{ \begin{matrix} ik \\ t \end{matrix} \right\} \frac{dx_i}{ds} \frac{dx_k}{ds} \right].$$

Vogliamo costruire l'espressione analitica di  $1/\rho$  data dalla nostra definizione, e mostriamo che questa è d'accordo con quella data dal Bianchi.

Designiamo con  $a_{rt}$  i valori in Q dei coefficienti della forma fondamentale (1), cioè

$$(4) \quad \bar{a}_{rt} = a_{rt} + \frac{da_{rt}}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d^2 a_{rt}}{ds^2} ds^2 \quad (1).$$

Sia  $\xi^{(r)}$  il sistema contravariante (parametri) di una direzione generica uscente da P, con che

$$(5) \quad \sum_r a_{rt} \xi^{(r)} \xi^{(t)} = 1;$$

e sia  $\xi^{(r)} + \frac{d\xi^{(r)}}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d^2 \xi^{(r)}}{ds^2} ds^2$  il sistema contravariante (parametri) di una direzione corrispondente uscente da Q; avremo analogamente

$$(6) \quad \sum_r \bar{a}_{rt} \left( \xi^{(r)} + \frac{d\xi^{(r)}}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d^2 \xi^{(r)}}{ds^2} ds^2 \right) \times \\ \times \left( \xi^{(t)} + \frac{d\xi^{(t)}}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d^2 \xi^{(t)}}{ds^2} ds^2 \right) = 1.$$

La condizione che la direzione in Q sia parallela alla direzione in P è (2)

$$(7) \quad \frac{d\xi^{(r)}}{ds} + \sum_{ik} \left\{ \begin{matrix} ik \\ r \end{matrix} \right\} x'_i \xi^{(k)} = 0 \quad (r = 1, 2, \dots, n),$$

dove  $x'_r = \frac{dx_r}{ds}$  individua la direzione di trasporto PQ o la tangente in P.

Ora, se  $\xi^{(r)}$  coincide con  $x'_r$ , la parallela in Q alla tangente in P ha i parametri

$$x'_r + \frac{d_r x'_r}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d^2_r x'_r}{ds^2} ds^2 \quad (r = 1, 2, \dots, n),$$

(1) Per il nostro scopo, non è necessario di prendere lo sviluppo dei valori delle funzioni in Q al di là di termini del 2° ordine in  $ds$ .

(2) Cfr. nota (1), pag. 7.

colle condizioni

$$(6) \quad \sum_{ri} \bar{a}_{ri} \left( x'_r + \frac{d_L x'_r}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d_L^2 x'_r}{ds^2} ds^2 \right) \times \\ \times \left( x'_i + \frac{d_L x'_i}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d_L^2 x'_i}{ds^2} ds^2 \right) = 1,$$

$$(7) \quad \frac{d_L x'_r}{ds} + \sum_{ik} \left\{ \begin{matrix} ik \\ r \end{matrix} \right\} x'_i x'_k = 0 \quad (r = 1, 2, \dots, n).$$

Inoltre, se si designano con

$$x'_r + \frac{d_T x'_r}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d_T^2 x'_r}{ds^2} ds^2 \quad (r = 1, 2, \dots, n)$$

i parametri della direzione tangente in Q, questi sono legati dalla condizione

$$(6'') \quad \sum_{ri} \bar{a}_{ri} \left( x'_r + \frac{d_T x'_r}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d_T^2 x'_r}{ds^2} ds^2 \right) \times \\ \times \left( x'_i + \frac{d_T x'_i}{ds} ds + \frac{1}{2} \frac{d_T^2 x'_i}{ds^2} ds^2 \right) = 1.$$

È comodo di scrivere

$$(8) \quad \frac{d_T x'_r}{ds} + \sum_{ik} \left\{ \begin{matrix} ik \\ r \end{matrix} \right\} x'_i x'_k = \beta_r \quad (r = 1, 2, \dots, n),$$

dove le  $\beta_r$  sono funzioni di  $s$ , cioè dipendono dalle equazioni della curva  $\gamma$ . Introduciamo anche le abbreviazioni

$$(9) \quad \alpha_r = \sum_{ik} \left\{ \begin{matrix} ik \\ r \end{matrix} \right\} x'_i x'_k \quad (r = 1, 2, \dots, n).$$

Si ha, finalmente, in Q, la parallela alla direzione tangente in P coi parametri  $x'_r - \alpha_r ds - \frac{1}{2} \frac{d\alpha_r}{ds} ds^2$ , e la direzione tangente in Q coi parametri  $x'_r + (\beta_r - \alpha_r) ds + \frac{1}{2} \left( \frac{d\beta_r}{ds} - \frac{d\alpha_r}{ds} \right) ds^2$ ; questi parametri essendo legati dalle identità

$$(10) \quad \left\{ \begin{array}{l} \sum_{ri} \bar{a}_{ri} \left\{ x'_r - \alpha_r ds - \frac{1}{2} \frac{d\alpha_r}{ds} ds^2 \right\} \left\{ x'_i - \alpha_i ds - \frac{1}{2} \frac{d\alpha_i}{ds} ds^2 \right\} = 1, \\ \sum_{ri} \bar{a}_{ri} \left\{ x'_r + (\beta_r - \alpha_r) ds + \frac{1}{2} \left( \frac{d\beta_r}{ds} - \frac{d\alpha_r}{ds} \right) ds^2 \right\} \times \\ \times \left\{ x'_i + (\beta_i - \alpha_i) ds + \frac{1}{2} \left( \frac{d\beta_i}{ds} - \frac{d\alpha_i}{ds} \right) ds^2 \right\}. \end{array} \right.$$

L'angolo  $d\omega$  di queste due direzioni è dato da

$$(11) \quad \cos d\omega = \sum_{r_i} \bar{a}_{r_i} \left\{ x'_r - \alpha_r ds - \frac{1}{2} \frac{d\alpha_r}{ds} ds^2 \right\} \times \\ \times \left\{ x'_t + (\beta_t - \alpha_t) ds + \frac{1}{2} \left( \frac{d\beta_t}{ds} - \frac{d\alpha_t}{ds} \right) ds^2 \right\}.$$

Per la prima identità (10), la (11) diviene

$$(12) \quad \cos d\omega = 1 + \sum_{r_i} \bar{a}_{r_i} \left( x'_r - \alpha_r ds - \frac{1}{2} \frac{d\alpha_r}{ds} ds^2 \right) \left( \beta_t ds + \frac{1}{2} \frac{d\beta_t}{ds} ds^2 \right).$$

Sottraendo le due identità (10) membro a membro, si ha

$$(13) \quad 2 \sum_{r_i} \bar{a}_{r_i} \left( x'_r - \alpha_r ds - \frac{1}{2} \frac{d\alpha_r}{ds} ds^2 \right) \left( \beta_t ds + \frac{1}{2} \frac{d\beta_t}{ds} ds^2 \right) + \\ + \sum_{r_i} \bar{a}_{r_i} \left( \beta_r ds + \frac{1}{2} \frac{d\beta_r}{ds} ds^2 \right) \left( \beta_t ds + \frac{1}{2} \frac{d\beta_t}{ds} ds^2 \right) = 0,$$

e sostituendo in (12), risulta

$$(14) \quad \cos d\omega = 1 - \frac{1}{2} \sum_{r_i} \bar{a}_{r_i} \left( \beta_r ds + \frac{1}{2} \frac{d\beta_r}{ds} ds^2 \right) \left( \beta_t ds + \frac{1}{2} \frac{d\beta_t}{ds} ds^2 \right).$$

Coll'espressione di  $\bar{a}_{r_i}$  fornita dalla (4), e sviluppando, si ha subito

$$(15) \quad \cos d\omega = 1 - \frac{1}{2} \sum_{r_i} a_{r_i} \beta_r \beta_t ds^2 + (\text{termini in } ds^3, \text{ ecc.}).$$

Ma

$$(16) \quad \cos d\omega = 1 - \frac{1}{2} (d\omega)^2 + \dots$$

Perciò

$$(d\omega)^2 + \dots = \sum_{r_i} a_{r_i} \beta_r \beta_t ds^2 + \dots$$

e quindi

$$(17) \quad \lim_{ds \rightarrow 0} \left( \frac{d\omega}{ds} \right)^2 = \sum_{r_i} a_{r_i} \beta_r \beta_t.$$

Finalmente, sostituendo i valori di  $\beta_r$  da (8), e scrivendo  $x'_r = \frac{dx_r}{ds}$ , si ricava

$$(18) \quad \frac{1}{\rho^2} = \sum_{r_i} a_{r_i} \left[ \frac{d^2 x_r}{ds^2} + \sum_{ik} \begin{Bmatrix} ik \\ r \end{Bmatrix} \frac{dx_i}{ds} \frac{dx_k}{ds} \right] \left[ \frac{d^2 x_t}{ds^2} + \sum_{ik} \begin{Bmatrix} ik \\ t \end{Bmatrix} \frac{dx_i}{ds} \frac{dx_k}{ds} \right],$$

che coincide con l'espressione analitica (3) trovata dal Bianchi.