

ATTI  
DELLA  
REALE ACCADEMIA NAZIONALE  
DEI LINCEI

ANNO CCCXX

1923

SERIE QUINTA

RENDICONTI

Classe di scienze fisiche, matematiche e naturali.

VOLUME XXXII.

2° SEMESTRE.



ROMA

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

1923

In tale circostanza dalla (4') scende che *il moto della massa liquida è rigido.*

Riferendosi a una Nota già citata (1) risulta poi che tutte le condizioni dinamiche risultano soddisfatte purchè il moto rigido abbia carattere uniforme.

**Matematica.** — *Alcuni risultati di geometria proiettivo-differenziale.* Nota del Corrispondente GUIDO FUBINI (2).

Raccolgo in questo lavoro alcuni risultati di geometria proiettivo-differenziale, che sono forse degni di qualche interesse.

Riassumo anche, per maggior chiarezza, qualche risultato già noto mio e del Čech. Si tratta, essenzialmente, di risultati di vario genere, diretti a illuminare l'uno o l'altro capitolo di questo nuovo campo di ricerche geometriche.

§ 1. — *Retta principale.*

1. Comincio con l'enunciare un lemma che debbo a una comunicazione verbale del prof. Togliatti, che io avevo interpellato sul come si potesse generalizzare la retta dei flessi di una cubica raz. ad una *curva piana C di grado  $m + 1$ , che abbia un punto  $m^{\text{plo}}$ .* Questa generalizzazione ci sarà assai utile più avanti. Se  $p_1 = 0, p_2 = 0, \dots, p_m = 0$  sono le tangenti nel punto  $m^{\text{plo}}$  si consideri il sistema lineare di curve piane determinato dalla C e dalle  $p_i^{m+1} = 0$ , ciascuna delle quali è formata da una delle tangenti  $p_i$  contata  $m + 1$  volte. In esso vi è generalmente una sola curva che si spezza nelle  $m$  tangenti  $p_i = 0$  citate, e in una  $(m + 1)^{\text{esima}}$  retta, che diremo la *retta principale* della C (3).

ad esempio l'annullarsi dei coefficienti della prima delle precedenti relazioni. Si ottiene il sistema

$$(a_{11} - \lambda) b_{11} + c_3 b_{12} + c_2 b_{13} = (a_{11} - \lambda) b_{21} + c_3 b_{22} + c_2 b_{23} = (a_{11} - \lambda) b_{31} + c_3 b_{32} + c_2 b_{33} = 0,$$

il cui determinante  $\|b_{rs}\| > 0$ ; pertanto questo sistema non può essere soddisfatto che per  $a_{11} = \lambda, c_3 = c_2 = 0$ .

Analogamente si ottiene  $a_{22} = a_{33} = \lambda, c_1 = 0$ ; ma è  $a_{11} + a_{22} + a_{33} = 0$ , per cui  $\lambda = 0$ . Da ciò l'annullarsi della omografia  $\gamma$ .

(1) *Sul moti rigidi di una massa fluida limitata.*

(2) Pervenuta all'Accademia il 1° ottobre 1923.

(3) Geometricamente: Sulla  $C^{m+1}$  con punto  $m^{\text{-plo}}$  O, la serie lineare  $g_{m+1}^2$  segata dalle rette del piano e la  $g_{m+1}^{m-1}$  definita dagli  $m$  gruppi costituiti ciascuno da O e da  $m$

2. La definizione del Togliatti si può estendere nel modo seguente. Se tra le tangenti  $p_i = 0$  noi ne scegliamo due, che per qualche loro carattere proiettivo si distinguono dalle altre, e se esse sono p. es. la  $p_1$  e la  $p_2$ , tra le curve del sistema lineare determinato dalle C, dalla  $p_1^{m+1}$  e dalla  $p_2^{m+1}$  ve ne è una spezzata nel prodotto delle tangenti  $p_1, p_2$  e di un'altra curva  $C'$  di grado  $m - 1$ , per cui il punto  $m^{\text{uplo}}$  della C è multiplo di ordine  $m - 2$ . La retta *principale* della  $C'$  si dirà la *retta che C subordina* alle tangenti  $p_1, p_2$ .

§ 2. — *Coordinate di punto e piano osculatore per una curva sghemba.*

Le coordinate  $x, y, z, t$  di un punto A di una curva sghemba C sono funzioni di un parametro  $u$ ; al variare di  $u$ , il punto A descrive la curva. Con  $(x \, dx \, d^2 x \, d^3 x)$  indicheremo il determinante di cui tra ( ) è scritta la prima riga, e le altre se ne deducono sostituendo alla  $x$  successivamente le  $x, z, t$ . Se  $w$  ne è il suo segno ( $w = \pm 1$ ) noi porremo

$$(1) \quad w(x \, dx \, d^2 x \, d^3 x) = a^2 \, du^6, \quad F_3 = a \, du^3.$$

La  $a$  è determinata a meno del segno. La  $F_3$  è nulla nei punti a piano osculatore stazionario, punti che riguarderemo come singolari ed escluderemo senz'altro. Se noi poniamo  $\xi, \eta, \zeta, \tau$  uguali ai complementi algebrici di  $x_{uuu}$  in  $(x \, x_u \, x_{uu} \, x_{uuu})$  moltiplicati per  $w : a$ , o, come scriveremo simbolicamente, se porremo:

$$(2) \quad \xi = \frac{w}{a} (x \, x_u \, x_{uu}),$$

il piano  $\xi$  sarà il piano osculatore, e le sue coordinate saranno scelte in guisa che

$$(3) \quad (x \, dx \, d^2 x \, d^3 x) = (\xi \, d\xi \, d^2 \xi \, d^3 \xi) = w \, F_3^2$$

$$(4) \quad F_3 = S\xi \, d^3 x = -Sd\xi \, d^2 x = Sdx \, d^2 \xi = -Sx \, d^3 \xi.$$

Con la convenzione (2) o (3) la teoria delle curve assume un aspetto assai semplice. E io ricorderò i risultati più importanti per noi.

punti ad esso consecutivi sui singoli rami uscenti da O hanno generalmente un gruppo comune, perchè contenute entrambe nella  $g_{m+1}^{m+1}$  completa. Pensando  $C^{m+1}$  come proiezione di un  $\Gamma^{m+1}$  normale di  $S_{m+1}$  da un  $S_{m-2}$  situato entro un  $S_{m-1}$   $m$ -segante di  $\Gamma^{m+1}$ , la retta trovata risulta proiezione della retta omologa di quell' $S_{m-1}$  nella polarità definita dalla curva. (Nota del prof. TOGLIATTI).

La forma  $S\xi d^2x$  vale  $2dF_2$ ; la forma  $Sd^3x d^3\xi$  dipende dal solo differenziale PRIMO  $du$  ed è nulla soltanto se la curva appartiene a un complesso lineare. Se  $x$  è un punto arbitrario  $A$  della curva ed  $x_u, x_{uu}, x_{uuu}$  sono le derivate della  $x$  calcolate in  $A$ , e se usiamo notazioni analoghe per il corrispondente piano osculatore  $\xi$ , allora la reciprocità che fa corrispondere al punto di coordinate

$$\lambda x + \mu x_u + \sigma x_{uu} + \rho x_{uuu}$$

il piano di coordinate

$$\lambda \xi + \mu x_u + \sigma \xi_{uu} + \rho \xi_{uuu}$$

è il sistema nullo osculatore della curva (cioè determinato dalle cubiche sghembe osculatrici).

§ 3. — Superficie riferita alle linee asintotiche.

Se  $x, y, z, t$  sono le coordinate di un punto di una superficie  $S$ , funzioni di due parametri  $u, v$ , e se lo  $u = \text{cost.}$ ,  $v = \text{cost.}$  sono le asintotiche, definiamo una quantità  $a = a_{12} = e^{\theta}$  in guisa che

$$(5) \quad \frac{1}{|a|} (x x_u x_v d^2x) = 2a_{12} du dv = 2a du dv = 2e^{\theta} du dv.$$

Posto, in modo analogo alla (2) della teoria delle curve:

$$\xi = \frac{1}{|a|} (x x_u x_v) \text{ e quindi: } x = \frac{\varepsilon}{|a|} (\xi \xi_u \xi_v)$$

con  $\varepsilon = \pm 1$ , le  $\xi$  saranno le coordinate del piano tangente, e varranno le:

$$(6) \quad F_2 = S\xi d^2x = -Sd\xi dx = Sx d^2\xi$$

$$(7) \quad (x x_u x_v d^2x) = \varepsilon (\xi \xi_u \xi_v d^2\xi)$$

affatto analoghe alle (3) e (4). Moltiplicando le  $x$  per un fattore  $\rho$ , anche le  $\xi$  restano moltiplicate per  $\rho$ , mentre  $a$  resta moltiplicata per  $\rho^2$ . Posto

$$(8) \quad F_3 = \frac{1}{2} S(dx d^2\xi - d\xi d^2x)$$

vale una formola del tipo:

$$(9) \quad F_3 = a(\beta du^3 + \gamma dv^3).$$

La  $F_3 = 0$  definisce le linee di Darboux; la  $\bar{F}_3 = a(\beta du^3 - \gamma dv^3) = 0$  le linee di Segre. Le  $\beta$  e  $\gamma$  non sono che i simboli  $\begin{Bmatrix} 11 \\ 2 \end{Bmatrix}$  e  $\begin{Bmatrix} 22 \\ 1 \end{Bmatrix}$  per l'ele-

mento lineare di Gauss. Se  $\beta\gamma = 0$ , la superficie è rigata; se  $\beta = \gamma = 0$  la superficie è quadrica.

Valgono le equazioni

$$(10) \quad \begin{cases} x_{uu} = \theta_u x_u + \beta x_v + p_{11} x & x_{vv} = \gamma x_u + \theta_v x_v + p_{22} x \\ \xi_{uu} = \theta_u x_u - \beta x_v + \pi_{11} x & \xi_{vv} = -\gamma x_u + \theta_v x_v + \pi_{22} x \end{cases}$$

$$(11) \quad \pi_{11} - p_{11} = \beta_v + \beta\theta_v \qquad \pi_{22} - p_{22} = \gamma_u + \gamma\theta_u.$$

La  $\sum (p_{ii} + \pi_{ii}) du_i^2$ , ove  $u = u_1, v = u_2$ , si può riguardare come la terza forma fondamentale della superficie. Moltiplicando le  $x, \xi$  per uno (stesso) fattore  $\varrho$ , la  $a$  resta moltiplicata per  $\varrho^2$ , le  $\beta, \gamma$  non mutano, le  $p_{ii}$  variano in modo complicato.

Se  $t = 1$ , cioè se le  $x, y, z$  sono coordinate non omogenee, allora  $p_{11} = p_{22} = 0$ ; le prime tre coordinate di piano tangente  $\xi, \eta, \zeta$  sono le coordinate di Lelievre, che qui appaiono come le coordinate che, secondo le nostre convenzioni, corrispondono alle coordinate non omogenee. Ed

$$\text{è } a S x_{uv} \xi_{uv} = \theta_{uv} + \beta\gamma = \frac{1}{\sqrt{\varrho}} \frac{\partial^2 \log \sqrt{\varrho}}{\partial u \partial v} - f, \text{ ove } -1 : \varrho^2 \text{ è la curvatura}$$

di Gauss. Il caso  $a = \beta\gamma$  corrisponde alle coordinate normali; in tal caso la retta unente i punti  $x, x_{uv}$  è la normale proiettiva. Valgono i teoremi:

*Due superficie con uguali valori di  $\beta, \gamma$  sono proiettivamente applicabili e viceversa.*

*La più semplice congruenza di rette uscenti una da ciascun punto  $x$  della superficie  $S$ , le cui sviluppabili corrispondono a un sistema coniugato di questa, è la congruenza delle normali proiettive. Dico più semplice quella congruenza, la cui determinazione richiede derivate di ordine minimo delle coordinate omogenee (prefissate ad arbitrio) dei punti della nostra superficie.*

#### § 4. — Flec nodi.

Una tangente p. es. all'asintotica  $u = \text{cost.}$  ha un contatto tripunto con la superficie; essa ha un contatto quadripunto soltanto nei punti ove  $\gamma = 0$ , che sono i punti ove l'asintotica  $u = \text{cost.}$  ha un flesso. Tali punti si dicono flecnodi, e il loro luogo *linea flecnodale*. Analoghi teoremi e definizioni per i punti in cui  $\beta = 0$ .

Se la superficie è una rigata e p. es.  $\beta$  è identicamente nullo (le  $v = \text{cost.}$  sono rette) diconsi *flec nodi* i soli punti ove  $\gamma = 0$ .

*La tangente all'asintotica  $u = \text{cost.}$  ha un contatto pentapunto con la superficie soltanto nei flecnodi ove la linea flecnodale  $\gamma = 0$  ha un punto doppio od è tangente a un'asintotica  $u = \text{cost.}$ , cioè nei punti ove  $\gamma = \gamma_v = 0$ .*

§ 5. — *Invarianti di un sistema coniugato.*

Sia  $du - \rho dv = 0$  l'equazione di un sistema di linee  $\bar{u} = \text{cost.}$  sia  $du + \rho dv = 0$  l'equazione del sistema coniugato  $\bar{v} = \text{cost.}$  Varrà una equazione di Laplace

$$\frac{\partial^2 x}{\partial \bar{u} \partial \bar{v}} = A \frac{\partial x}{\partial \bar{u}} + B \frac{\partial x}{\partial \bar{v}} + Cx$$

per le coordinate di punto. ed una equazione analoga per le coordinate di piano tangente. La prima ha due invarianti

$$I_1 = AB + C - A_u \quad I_2 = AB + C - B_v$$

la seconda due invarianti analoghi  $I'_1, I'_2$ . Essi mutano al variare dei parametri  $\bar{u}, \bar{v}$  (cioè mutando  $\bar{u}$  in una sua funzione, e  $\bar{v}$  in una sua funzione). Però le forme  $I_1 d\bar{u} d\bar{v}, I'_1 d\bar{u} d\bar{v}$  non mutano, e sono quindi determinate appena sono date le linee  $\bar{u}, \bar{v}$ , cioè la funzione  $\rho$ . Esse si calcolano, data  $\rho$ , con sole derivazioni

Si trova: Il sistema  $Cdu^2 + Ddv^2 = 0$  di linee coniugate è ad invarianti di punto uguali se

$$(12) \quad \frac{\partial^2 \log \frac{C}{D}}{\partial u \partial v} - \left( \gamma \frac{C}{D} \right)_v + \left( \beta \frac{D}{C} \right)_u = 0.$$

È ad invarianti tangenziali uguali, se vale la stessa equazione in cui si scambino  $\beta, \gamma$  con  $-\beta, -\gamma$ , cioè se il sistema coniugato ad esso armonico  $Cdu^2 - Ddv^2 = 0$  è ad invarianti di punto uguali. Se il sistema coniugato ha uguali sia gli invarianti di punto che quelli tangenziali, allora esso è isoterma-coniugato, si può supporre  $C = D$ ; e la superficie su cui giace è una superficie di Ionas (caratterizzata dalle  $\beta_u = \gamma_v$ ).

I sistemi ad invarianti uguali si conservano per deformazioni proiettive.

La loro ricerca è ridotta all'integrazione della (12); ma, moltiplicando C e D per un fattore opportuno (ciò che non cambia il sistema considerato) si può alla (12) sostituire il sistema lineare semplicissimo:

$$(13) \quad C_v = -\beta D, \quad D_u = -\gamma C.$$

Si trova pure: I sistemi di curve  $\frac{du}{A} - \frac{dv}{B} = d\bar{u} = 0$  che insieme alle curve coniugate formano un sistema per cui  $I_1 = I'_2$  sono quelli per cui

$$(14) \quad \frac{\partial^2 \log \left( \frac{A}{B} \right)}{\partial u \partial v} + \left( \frac{B}{A} \gamma \right)_u - \left( \beta \frac{A}{B} \right)_v = 0$$

equazione la cui integrazione si può ridurre al sistema lineare

$$(15) \quad A_v = -\gamma B \quad B_u = -\beta A$$

che si deduce da (13), scambiando  $\beta$  con  $\gamma$ .

Queste sono le stesse equazioni che caratterizzano i sistemi di linee  $du : A = dv : B$ , le cui tangenti formano una congruenza  $W$ ! Ecco così data una proprietà analitica di tali congruenze, che io credo nuova.

Se anche  $I_2 = I'_1$ , cioè se anche le tangenti coniugate descrivono una congruenza  $W$ , si trova che il sistema coniugato è isoterma-coniugato, che si può supporre  $A = B$ , che la superficie su cui giace è una superficie  $R$  di Desmoulin-Taitzeica, caratterizzata dalla  $\beta_v = \gamma_u$  (mentre per le superficie di Ionas  $\beta_u = \gamma_v$ )<sup>(1)</sup>.

Trovata una soluzione  $A, B$  delle (15), cioè una congruenza  $W$ , di cui la superficie data è prima falda focale, le funzioni

$$S = \frac{1}{2A} N_u, T' = -T = \frac{1}{2B} N_v$$

[definite nelle mie Note recenti<sup>(2)</sup>] soddisfano alla

$$S_v = -\beta(-T) \quad -T_u = -\gamma S \quad \text{cioè} \quad S_v = -\beta T', T'_u = -\gamma S$$

e danno quindi una soluzione delle (13). Come è noto dalle teorie classiche, ciò si spiega osservando che una congruenza  $W$  determina su una falda focale un sistema coniugato a invarianti uguali. Viceversa da ogni soluzione delle (13) con sole quadrature si determina una soluzione di (14). Rinvio ad altra occasione l'interessante esame delle superficie isoterma-asintotiche ( $\beta = \gamma$ ), per le quali le equazioni (13) e (15) coincidono.

#### § 6. — Deformazione dei complessi e delle congruenze di rette.

Ho già definito altrove quando due complessi di rette sono *proiettivamente applicabili del 2° ordine*<sup>(3)</sup>. Con metodi ancora più semplici di quelli da me usati per le ipersuperficie si dimostra che i complessi di rette sono *proiettivamente indeformabili* (del secondo ordine). Il Cartan nei *Comptes Rendus* del Congresso di Strasburgo ha generalizzato tali definizioni

(1) Se una congruenza  $W$  ha per falde focali due superficie  $R$ , noi possiamo deformare una falda in guisa che, se ogni suo elemento trascina con sè il raggio corrispondente della congruenza, la nuova congruenza, a cui si giunge dopo la deformazione, abbia i secondi fuochi in linea retta. È questo un nuovo modo di stabilire per le superficie  $R$  una teoria della trasformazione per congruenze  $W$ .

(2) *La teoria proiettiva delle congruenze  $W$  e Relazioni tra le due falde focali di una congruenza  $W$* ; questi Rendiconti, sedute del 4 marzo e 15 aprile 1923.

(3) *Fondamenti della geom. proiett. differ. dei complessi e delle congruenze di rette*, (ibidem, tomi 27<sub>2</sub> e 28<sub>1</sub>).

non solo alla applicabilità proiettiva dei complessi del primo ordine, ma al caso assai più notevole dell'applicabilità proiettiva del secondo ordine delle congruenze di rette, enunciando senza dimostrazione che le congruenze di rette deformabili dipendono da una funzione di due variabili, eccetto un caso singolare, che ricorderemo qui sotto.

Applicando i nostri metodi si giunge al seguente teorema:

*Condizione necessaria e sufficiente affinché, date due superficie  $S, \bar{S}$  in corrispondenza biunivoca, esistano su di esse due sistemi di linee omologhe  $A$ , le cui tangenti formino due congruenze applicabili, è che le asintotiche si corrispondano sulle due superficie e che quelle linee  $A$  e le coniugate abbiano su  $S$  due invarianti  $I_1, I_2$  uguali agli invarianti  $\bar{I}_1, \bar{I}_2$  del sistema omologo su  $\bar{S}$ . Noi possiamo cioè rappresentare la corrispondenza tra i punti delle due superficie in guisa che punti omologhi di  $S, \bar{S}$  abbiano uguali coordinate asintotiche  $u, v$ . Se in tal caso  $du - \rho dv = 0$  è l'equazione delle linee  $A$ , le espressioni*

$$(16) \quad \frac{\partial}{\partial v} (\beta \rho) - \frac{\partial}{\partial u} \left( \frac{\gamma}{\rho} \right)$$

e

$$(17) \quad \rho^2 \left( L - \rho \beta_u - 2\beta \rho_u + \frac{1}{2} \beta^2 \rho^2 \right) - \left( M + 2\gamma \frac{\rho_v}{\rho} + \frac{1}{2} \frac{\gamma^2}{\rho^2} - \frac{\gamma_v}{\rho} \right)$$

debbono aver valori uguali sulle due superficie. Ho posto qui, come già in altri miei lavori su argomenti analoghi

$$L = \theta_{uu} - \frac{1}{2} \theta_u^2 - (\rho_{11} + \pi_{11})$$

$$M = \theta_{vv} - \frac{1}{2} \theta_v^2 - (\rho_{22} + \pi_{22}).$$

La forma  $L du^2 + M dv^2$  non varia per collineazioni, nè per reciprocità. Il caso singolare del Cartan è quello in cui le  $S, \bar{S}$  sono proiettivamente applicabili, cioè hanno uguali valori delle  $\beta, \gamma$  <sup>(1)</sup>; caso nel quale la prima delle condizioni relativa a  $\rho$  è identicamente soddisfatta.

**Chimica.** — *Ricerche sulla guanidina.* Memoria del Corrisp.

G. PELLIZZARI.

Questo lavoro sarà pubblicato nei volumi delle *Memorie*.

<sup>(1)</sup> Esaminando le condizioni d'integrabilità si trova che, cambiando i parametri delle  $u, v$ , se una superficie è proiettivamente deformabile, allora (escluso il caso assai più elementare delle rigate), cambiando i parametri delle  $u, v$ , si può rendere  $\beta = 1$ , oppure  $\beta_v = \gamma_u$ . Il secondo caso è quello delle superficie R di Tzitzeica-Desmoulin.