

ATTI
DELLA
REALE ACCADEMIA DEI LINCEI

ANNO CCCXIV.

1917

SERIE QUINTA

RENDICONTI

Classe di scienze fisiche, matematiche e naturali.

VOLUME XXVI.

2° SEMESTRE.



ROMA

TIPOGRAFIA DELLA R. ACCADEMIA DEI LINCEI

PROPRIETÀ DEL DOTT. PIO BEFANI

1917

RENDICONTI

DELLE SEDUTE

DELLA REALE ACCADEMIA DEI LINCEI

Classe di scienze fisiche, matematiche e naturali.

MEMORIE E NOTE

DI SOCI O PRESENTATE DA SOCI

pervenute all'Accademia durante le ferie del 1917.

(Ogni Memoria o Nota porta a piè di pagina la data d'arrivo)

Matematica. — *Sul teorema generale di permutabilità per le trasformazioni di Ribaucour dei sistemi n^{pi} ortogonali.* Nota del Socio LUIGI BIANCHI ⁽¹⁾.

1. In diverse Note pubblicate nei volumi XXIV, XXV e XXVI di questi Rendiconti (1915, 16, 17), occupandomi dei sistemi tripli di superficie ortogonali, e più in generale dei sistemi n^{pi} ortogonali dello spazio S_n euclideo, o a curvatura costante, ho più volte accennato che per le trasformazioni di Ribaucour di siffatti sistemi (trasformazioni per involucri di sfere o di ipersfere) sussiste un teorema generale di *permutabilità*. Questo è affatto analogo al teorema di permutabilità per le trasformazioni *asintotiche* delle superficie, o trasformazioni per congruenze W ⁽²⁾; ed anzi nel caso $n=2$ delle trasformazioni di Ribaucour per le superficie l'indicato teorema segue dall'altro per le congruenze W applicando la trasformazione (di contatto) di S. Lie, che cangia le rette in sfere e le linee asintotiche in linee di curvatura ⁽³⁾.

Nella presente comunicazione stabilisco le formole effettive per il generale teorema di permutabilità delle trasformazioni di Ribaucour dei sistemi n^{pi} ortogonali che si enuncia:

Se ad un sistema n^{plo} ortogonale (Σ) sono contigui, per trasformazioni di Ribaucour, due altri sistemi (Σ') , (Σ'') , esiste una intera serie ∞^1

⁽¹⁾ Pervenuta all'Accademia il 16 settembre 1917.

⁽²⁾ Cfr. *Lezioni*, vol. II, §§ 247, 248.

⁽³⁾ L'osservazione è già contenuta in una mia Nota sulle trasformazioni D_m di Darboux (questi Rendiconti, fascicolo del 24 aprile 1904).

di sistemi $(\bar{\Sigma})$, contenente (Σ) , e deducibile con quadrature, tale che ogni sistema $(\bar{\Sigma})$ è contiguo, per trasformazioni di Ribaucour, ai due fissi (Σ') , (Σ'') .

Colle consuete notazioni ⁽¹⁾, definiamo il sistema n^{plo} ortogonale (Σ) dello spazio S_n euclideo mediante la forma che assume il corrispondente ds^2 dello spazio:

$$(1) \quad ds^2 = \sum_i^{1, \dots, n} H_i^2 du_i^2,$$

dove i coefficienti H_i , e le relative rotazioni

$$\beta_{ik} = \frac{1}{H_i} \frac{\partial H_k}{\partial u_i} \quad (i \neq k)$$

soddisfano al sistema differenziale caratteristico:

$$(A) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial H_i}{\partial u_k} = \beta_{ki} H_k, \quad \frac{\partial \beta_{ik}}{\partial u_i} = \beta_{il} \beta_{lk} \quad (i \neq k \neq l) \\ \frac{\partial \beta_{ik}}{\partial u_i} + \frac{\partial \beta_{ki}}{\partial u_k} + \sum_{\lambda}^{(i,k)} \beta_{\lambda i} \beta_{\lambda k} = 0 \quad (*) \end{array} \right.$$

Per le n coordinate cartesiane ortogonali del punto $P \equiv (u_1, u_2, \dots, u_n)$ adottiamo qui la notazione

$$x, y, z, \dots, t,$$

e corrispondentemente denotiamo con

$$X_i, Y_i, Z_i, \dots, T_i \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

i coseni di direzione dello spigolo i^{mo} dell' n^{edro} principale. Sussistono allora le formole fondamentali

$$(2) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial x}{\partial u_i} = H_i X_i, \quad \frac{\partial X_i}{\partial u_k} = \beta_{ik} X_k \\ \frac{\partial X_i}{\partial u_i} = - \sum_{\lambda}^{(i)} \beta_{\lambda i} X_{\lambda}, \end{array} \right.$$

colle analoghe per gli assi coordinati O_y, O_z, \dots

2. Sia ora (Σ') un nuovo sistema n^{plo} ortogonale dedotto da (Σ) con una trasformazione di Ribaucour, e scriviamo le formole di trasformazione sotto la forma data ai nn. 2, 3 della Nota ora citata, dove però ora tro-

⁽¹⁾ Cfr. particolarmente la Nota del 19 marzo 1916 (vol. XXV dei Rendiconti).

^(*) Ricordo che la notazione $\sum_{\lambda}^{(i,k)}$ significa che all'indice λ di sommazione si danno tutti i valori $1, 2, 3, \dots, n$ eccetto i due fissi i, k .

viamo opportuno cangiare i segni delle quantità H'_i, X'_i negli opposti. La trasformazione dipende dalle $2n + 2$ funzioni trasformatrici

$$\gamma_i, H'_i, \varphi, \psi,$$

che debbono soddisfare al sistema differenziale seguente:

$$(B) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial \gamma_i}{\partial u_k} = \beta_{ik} \gamma_k, \quad \frac{\partial \gamma_i}{\partial u_i} = (H_i - H'_i) \psi - \sum_{\lambda}^{(n)} \beta_{\lambda i} \gamma_{\lambda} \\ \frac{\partial \varphi}{\partial u_i} = H_i \gamma_i, \quad \frac{\partial \psi}{\partial u_i} = -\frac{\gamma_i H'_i}{\varphi} \psi \\ \frac{\partial H'_i}{\partial u_k} = \left\{ \beta_{ki} + (H'_i - H_i) \frac{\gamma_k}{\varphi} \right\} \cdot H'_k \end{array} \right.$$

ed alla relativa equazione in termini finiti

$$(B^*) \quad \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda}^2 = 2 \psi \varphi.$$

Per altro la trasformazione è già pienamente determinata dalle $n + 1$ funzioni trasformatrici essenziali

$$\gamma_1, \gamma_2, \dots, \gamma_n; \varphi$$

assoggettate a soddisfare alla parte delle (B) date da

$$(b) \quad \frac{\partial \gamma_i}{\partial u_k} = \beta_{ik} \gamma_k, \quad \frac{\partial \varphi}{\partial u_i} = H_i \gamma_i;$$

la ψ si calcola dopo ciò dalla (B*) e le altre delle (B) danno i valori delle H'_i .

Per il sistema trasformato (Σ') , i cui elementi indichiamo con accenti, abbiamo le formole:

$$(3) \quad \left\{ \begin{array}{l} x' = x - \frac{2\varphi}{\sum_{\lambda} \gamma_{\lambda}^2} \cdot \sum \gamma_{\lambda} X_{\lambda} \\ X'_i = X_i - \frac{2\gamma_i}{\sum_{\lambda} \gamma_{\lambda}^2} \cdot \sum \gamma_{\lambda} X_{\lambda} \end{array} \right.$$

I due sistemi $(\Sigma), (\Sigma')$ si trovano in relazione perfettamente simmetrica, ed importa calcolare le funzioni trasformatrici

$$\gamma'_1, \gamma'_2, \dots, \gamma'_n; \varphi'$$

pel passaggio inverso da (Σ') a (Σ) . Dovendo valere ancora le (3) permutando i due sistemi, abbiamo le proporzioni

$$\gamma'_1 : \gamma'_2 : \dots : \gamma'_n : \varphi' = \gamma_1 : \gamma_2 : \dots : \gamma_n : \varphi,$$

e possiamo porre

$$\gamma'_i = \mu \gamma_i \quad , \quad \varphi' = \mu \varphi \quad ,$$

dove si tratterà di calcolare il fattore μ di proporzionalità. Le condizioni

$$\frac{\partial \varphi'}{\partial u_i} = H'_i \gamma'_i$$

danno subito

$$(4) \quad \frac{\partial \log \mu}{\partial u_i} = \frac{H'_i - H_i}{\varphi} \gamma_i \quad ,$$

ed in effetto risulta dalle (B) che l'espressione

$$\sum \frac{H'_\lambda - H_\lambda}{\varphi} \gamma_\lambda du_\lambda$$

è un differenziale esatto. Così dalle (4) si ha μ (a meno di un fattore costante naturalmente indeterminato) con una quadratura e per le funzioni trasformatrici nel passaggio da (Σ') a (Σ) le formole

$$(5) \quad \gamma'_i = \mu \gamma_i \quad , \quad \varphi' = \mu \varphi \quad ,$$

alle quali si può anche aggiungere per la (B*) l'altra

$$\psi' = \mu \psi \quad .$$

3. Venendo ora al teorema di permutabilità, supponiamo che da (Σ) si sia dedotto un secondo sistema (Σ'') con una trasformazione di Ribaucour, le cui funzioni trasformatrici indicheremo, per non moltiplicare le notazioni, con

$$\gamma'_i, \varphi', H''_i, \psi' \quad ,$$

avvertendo dunque che qui $\gamma'_i, \varphi', \psi'$ non hanno più il significato delle formole (5). Per queste funzioni trasformatrici sussisteranno le formole analoghe alle (B), (B*):

$$(B_1) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial \gamma'_i}{\partial u_k} = \beta_{ik} \gamma'_k \quad , \quad \frac{\partial \gamma'_i}{\partial u_i} = (H_i - H''_i) \psi' - \sum_{\lambda}^{(i)} \beta_{\lambda i} \gamma'_\lambda \\ \frac{\partial \varphi'}{\partial u_i} = H_i \gamma'_i \quad , \quad \frac{\partial \psi'}{\partial u_i} = - \frac{\gamma'_i H''_i}{\varphi'} \psi' \\ \frac{\partial H''_i}{\partial u_k} = \left\{ \beta_{ki} + (H''_i - H_i) \frac{\gamma'_k}{\varphi'} \right\} H''_k \end{array} \right.$$

$$(B_1^*) \quad \sum_{\lambda} \gamma'^2_{\lambda} = 2\varphi' \psi' \quad ,$$

e per gli elementi di (Σ'') , che indichiamo con doppio accento, le formole del tipo (3)

$$(6) \quad \left\{ \begin{array}{l} x'' = x - \frac{2\varphi'}{\sum_{\lambda} \gamma_{\lambda}^2} \cdot \sum_{\lambda} \gamma'_{\lambda} X_{\lambda} \\ X''_i = X_i - \frac{2\gamma'_i}{\sum_{\lambda} \gamma_{\lambda}^2} \cdot \sum_{\lambda} \gamma'_{\lambda} X_{\lambda} \end{array} \right.$$

Cominciamo dal dimostrare che si può determinare, con quadrature, una serie ∞^1 di sistemi $(\bar{\Sigma})$ derivati per trasformazione di Ribaucour *dal sistema* (Σ) con funzioni trasformatrici (essenziali), che indicheremo con $\bar{\gamma}_i, \bar{\varphi}$, della speciale forma seguente:

$$(7) \quad \left\{ \begin{array}{l} \bar{\gamma}_i = \Omega \gamma_i + a \gamma'_i \\ \bar{\varphi} = \Omega \varphi + a \varphi' \end{array} \right.,$$

dove a indica una costante ed Ω una funzione delle u_1, u_2, \dots, u_n da determinarsi in guisa che le $\bar{\gamma}_i, \bar{\varphi}$ soddisfino alle relative equazioni caratteristiche (b)

$$(b') \quad \frac{\partial \bar{\gamma}_i}{\partial u_k} = \beta'_{ik} \bar{\gamma}_k, \quad \frac{\partial \bar{\varphi}}{\partial u_i} = H'_i \bar{\gamma}_i,$$

le β'_{ik} essendo le rotazioni del sistema (Σ') , che dalle ultime (B) si calcolano in

$$\beta'_{ik} = \beta_{ik} + (H'_k - H_k) \frac{\gamma_i}{\varphi}.$$

Introducendo per le $\bar{\gamma}_i, \bar{\varphi}$ i valori (7) ed osservando le (B), (B₁), troviamo quali condizioni *necessarie e sufficienti* cui deve soddisfare Ω le n seguenti

$$\frac{\partial \Omega}{\partial u_i} = \frac{H'_i - H_i}{\varphi} \gamma_i \Omega + a \frac{H'_i - H_i}{\varphi} \gamma'_i \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

a cui per le (4) possiamo dare la forma

$$(8) \quad \frac{\partial}{\partial u_i} \left(\frac{\Omega}{\mu} \right) = a \frac{H'_i - H_i}{\varphi \mu} \gamma'_i.$$

Ora si constata subito, mediante le formole (A), (B) e le (4), che l'espressione

$$\sum_{\lambda} \frac{H'_{\lambda} - H_{\lambda}}{\varphi \mu} \gamma'_{\lambda} du_{\lambda}$$

è un differenziale esatto, onde ponendo

$$(9) \quad \Phi = \mu \int \sum_{\lambda} \frac{H'_{\lambda} - H_{\lambda}}{\varphi^{\mu}} \gamma'_{\lambda} du_{\lambda},$$

avremo dalle (8)

$$\Omega = c\mu + a\Phi,$$

con c costante arbitraria. Le formole (7) danno quindi

$$(10) \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_i = c\mu \gamma_i + a(\Phi \gamma_i + \gamma'_i) \\ \bar{\varphi} = c\mu \varphi + a(\Phi \varphi + \varphi') \end{cases}$$

e viceversa con questi valori per le $\bar{\gamma}_i, \bar{\varphi}$, qualunque siano le costanti a, c , si soddisfano le equazioni (6'), onde resta definita, come si voleva, una serie ∞^1 di sistemi ($\bar{\Sigma}$), tutti trasformati di Ribaucour del sistema (Σ').

Il parametro che definisce il sistema ($\bar{\Sigma}$) nella serie ∞^1 è il rapporto $\frac{a}{c}$, e in particolare pel valore zero di questo parametro il sistema ($\bar{\Sigma}$) viene a coincidere, a causa delle formole inverse (5), col sistema iniziale (Σ), il quale è legato non soltanto a (Σ'), ma anche a (Σ'') da una trasformazione di Ribaucour.

Ora andiamo a dimostrare il teorema di permutabilità provando che lo stesso accade di qualunque altro sistema ($\bar{\Sigma}$) nella nostra serie ∞^1 . Per questo prendiamo le formole che danno, secondo le (3), in termini finiti il sistema ($\bar{\Sigma}$) i cui elementi indichiamo con un soprasegno; avremo

$$(11) \quad \begin{cases} \bar{x} = x' - \frac{2\bar{\varphi}}{\sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2} \cdot \sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda} X'_{\lambda} \\ \bar{X}_i = X'_i - \frac{2\bar{\gamma}_i}{\sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2} \cdot \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} X'_{\lambda} \end{cases}$$

Sarà provato che questo sistema generico ($\bar{\Sigma}$) è legato (oltre che a (Σ')) a (Σ'') da una trasformazione di Ribaucour se, paragonando le (11) colle (6) che definiscono (Σ''), dimostriamo che per gli n assi coordinati O_x, O_y, \dots sussistono formole del tipo

$$(12) \quad \bar{x} - x'' = R_i(X'_i - \bar{X}_i) \quad , \quad \bar{y} - y'' = R_i(Y'_i - \bar{Y}_i), \dots \\ (i = 1, 2, \dots, n),$$

dove R_1, R_2, \dots, R_n sono n convenienti moltiplicatori, il cui significato geometrico sarà poi quello dei raggi delle n ipersfere che toccano in punti corrispondenti le ipersuperficie dei due sistemi ($\bar{\Sigma}$), (Σ'').

4. Dimostriamo le (12) e troviamo gli effettivi valori dei raggi R_i col procedimento seguente. Si moltiplichino ordinatamente le n formole (12) per X_k, Y_k, \dots (essendo k un indice qualunque differente od eguale ad i) e si sommi. Indicando col simbolo S queste somme rispetto agli n assi coordinati, deduciamo così dalle (12) il sistema *perfettamente equivalente* (1):

$$(12^*) \quad \frac{1}{2} S(\bar{x} - x'') X_k = R_i \cdot \frac{1}{2} S(X_i'' - \bar{X}_i) X_k \quad (k = 1, 2, \dots, n).$$

Calcoliamo queste espressioni osservando che dalle (11), paragonate colle (3) e (6), abbiamo:

$$\left\{ \begin{aligned} \bar{x} - x'' &= - \frac{2\varphi}{\sum_j \gamma_j^2} \cdot \sum_\lambda \gamma_\lambda X_\lambda + \frac{2\varphi'}{\sum_j \gamma_j'^2} \cdot \sum_\lambda \gamma'_\lambda X_\lambda - \frac{2\bar{\varphi}}{\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda^2} \cdot \sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda X'_\lambda \\ X_i'' - \bar{X}_i &= \frac{2\gamma_i}{\sum_j \gamma_j^2} \cdot \sum_\lambda \gamma_\lambda X_\lambda - \frac{2\gamma'_i}{\sum_j \gamma_j'^2} \cdot \sum_\lambda \gamma'_\lambda X_\lambda + \frac{2\bar{\gamma}_i}{\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda^2} \cdot \sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda X'_\lambda, \end{aligned} \right.$$

e sussistono d'altronde, per le formole dei nn. precedenti, le identità

$$S X_i X_k = \varepsilon_{ik} \quad (2) \quad , \quad S X'_i X_k = \varepsilon_{ik} - \frac{2\gamma_i \gamma_k}{\sum_j \gamma_j^2},$$

$$\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda \gamma_\lambda = \Omega \sum_j \gamma_j^2 + a \sum_\lambda \gamma_\lambda \gamma'_\lambda,$$

dalle quali seguono le altre

$$S X_k \sum_\lambda \gamma_\lambda X_\lambda = \gamma_k \quad , \quad S X_k \sum_\lambda \gamma'_\lambda X_\lambda = \gamma'_k,$$

$$S X_k \sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda X'_\lambda = a \gamma'_k - \Omega \gamma_k - \frac{2\gamma_k}{\sum_j \gamma_j^2} a \sum_\lambda \gamma_\lambda \gamma'_\lambda.$$

Se calcoliamo con queste formole i valori dei primi e secondi membri nelle (12*), troviamo delle espressioni lineari omogenee in γ_k, γ'_k , che scriviamo

$$(13) \quad \left\{ \begin{aligned} \frac{1}{2} S(\bar{x} - x'') X_k &= A \gamma_k + B \gamma'_k \\ \frac{1}{2} S(X_i'' - \bar{X}_i) X_k &= C \gamma_k + D \gamma'_k, \end{aligned} \right.$$

i coefficienti A, B, C, D avendo i valori seguenti:

$$\left\{ \begin{aligned} A &= \frac{\bar{\varphi}}{\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda^2} \left(\Omega + \frac{2a}{\sum_j \gamma_j^2} \cdot \sum_\lambda \gamma_\lambda \gamma'_\lambda \right) - \frac{\varphi}{\sum_j \gamma_j^2} \quad , \quad B = \frac{\varphi'}{\sum_j \gamma_j'^2} - \frac{a\bar{\varphi}}{\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda^2} \\ C &= \frac{\gamma_i}{\sum_j \gamma_j^2} - \frac{\bar{\gamma}_i}{\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda^2} \left(\Omega + \frac{2a}{\sum_j \gamma_j^2} \cdot \sum_\lambda \gamma_\lambda \gamma'_\lambda \right) \quad , \quad D = \frac{a\bar{\gamma}_i}{\sum_\lambda \bar{\gamma}_\lambda^2} - \frac{\gamma'_i}{\sum_j \gamma_j'^2}. \end{aligned} \right.$$

(1) Il determinante $|X_k, Y_k, \dots, T_k|$ dei coseni è infatti diverso da zero (=1).

(2) Attribuiamo ad ε_{ik} il consueto significato: $\varepsilon_{ik} = \begin{cases} 0 & \text{per } i \neq k \\ 1 & \text{per } i = k. \end{cases}$

Siccome abbiamo

$$\bar{\varphi} = a\varphi' + \Omega\varphi \quad , \quad \bar{\gamma}_i = a\gamma'_i + \Omega\gamma_i,$$

indi

$$\sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2 = a^2 \sum_j \gamma_j'^2 + 2a\Omega \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda} + \Omega^2 \sum_j \gamma_j^2,$$

le espressioni di A, B, C, D si trasformano subito nelle seguenti:

$$\left\{ \begin{aligned} A &= a \frac{\varphi'(\Omega \sum_j \gamma_j^2 + 2a \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda}) - a\varphi \sum_j \gamma_j'^2}{\sum_j \gamma_j'^2 \cdot \sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2} \\ B &= \Omega \frac{\varphi'(\Omega \sum_j \gamma_j^2 + 2a \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda}) - a\varphi \sum_j \gamma_j'^2}{\sum_j \gamma_j'^2 \cdot \sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2} \\ C &= a \frac{a\gamma_i \sum_j \gamma_j'^2 - \gamma'_i(\Omega \sum_j \gamma_j^2 + 2a \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda})}{\sum_j \gamma_j'^2 \cdot \sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2} \\ D &= \Omega \frac{a\gamma_i \sum_j \gamma_j'^2 - \gamma'_i(\Omega \sum_j \gamma_j^2 + 2a \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda})}{\sum_j \gamma_j'^2 \cdot \sum_{\lambda} \bar{\gamma}_{\lambda}^2}. \end{aligned} \right.$$

Ne segue che sussiste la proporzione

$$A : B = C : D,$$

onde nella (13) il rapporto

$$\frac{S(\bar{x} - x'') X_k}{S(X_i'' - \bar{X}_i) X_k} = \frac{A\gamma_k + B\gamma'_k}{C\gamma_k + D\gamma'_k}$$

è indipendente dall'indice k (dal rapporto $\frac{\gamma_k}{\gamma'_k}$) ed eguale ad $\frac{A}{C}$. Valgono dunque in effetto le (12*), ove si prenda

$$(14) \quad R_i = \frac{A}{C} = \frac{\varphi'(\Omega \sum_j \gamma_j^2 + 2a \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda}) - a\varphi \sum_j \gamma_j'^2}{a\gamma_i \sum_j \gamma_j'^2 - \gamma'_i(\Omega \sum_j \gamma_j^2 + 2a \sum_{\lambda} \gamma_{\lambda} \gamma'_{\lambda})},$$

ed il teorema di permutabilità enunciato al n. 1 resta così stabilito.

5. Ora possiamo completare le proprietà geometriche inerenti al teorema di permutabilità partendo dall'osservazione che le $\bar{\gamma}_i, \bar{\varphi}$ date dalle formole (10) si compongono linearmente ed omogeneamente con due loro sistemi particolari di valori, per la qual cosa si dirà che la serie ∞^1 di sistemi (Σ) forma un fascio.

Prendiamo allora i due sistemi (Σ') , (Σ'') prima derivati da (Σ) e consideriamo (con evidente notazione) il fascio $c_1(\Sigma') + c_2(\Sigma'')$ da essi determinato, cioè la serie ∞^1 di sistemi trasformati di (Σ) mediante le funzioni trasformatrici

$$c_1\gamma_i + c_2\gamma'_i, \quad c_1\varphi + c_2\varphi',$$

essendo c_1, c_2 due costanti arbitrarie, e il loro rapporto $\frac{c_1}{c_2}$ il parametro essenziale nel fascio.

Dette ξ, η, ζ, \dots le coordinate del punto (u_1, u_2, \dots, u_n) mobile nel sistema generico del fascio, avremo per le (3) le formole

$$(15) \quad \xi = x - 2 \frac{c_1\varphi + c_2\varphi'}{c_1^2 \sum_j \gamma_j^2 + 2c_1c_2 \sum_j \gamma_j\gamma'_j + c_2^2 \sum_j \gamma_j'^2} \cdot (c_1 \sum_\lambda \gamma_\lambda X_\lambda + c_2 \sum_\lambda \gamma'_\lambda X_\lambda).$$

È evidente che il fascio $c_1(\Sigma') + c_2(\Sigma'')$ resta lo stesso sostituendo a (Σ') , (Σ'') due qualunque altri sistemi del fascio, e così in particolare se, tenendo fisso (Σ') , sostituiamo a (Σ'') un altro sistema del fascio. Ma si è visto sopra che un qualunque sistema (Σ) dell'altro fascio è legato a (Σ') da una trasformazione di Ribaucour, e lo stesso vale quindi facendo variare (Σ'') nel fascio. I due fasci sono manifestamente in relazione reciproca, onde nel teorema di permutabilità così completato: *si hanno due fasci di sistemi n^{pi} ortogonali tali che due sistemi presi ad arbitrio l'uno nel primo l'altro nel secondo fascio sono fra loro legati da una trasformazione di Ribaucour* ⁽¹⁾.

È anche interessante osservare che: *il luogo dei punti corrispondenti nei sistemi di uno stesso fascio è un circolo*. Questo risulta dalle formole (15), ove, restando fisse u_1, u_2, \dots, u_n , i secondi membri sono funzioni razionali quadratiche del parametro $\frac{c_1}{c_2}$, ed il punto $(\xi, \eta, \zeta, \dots)$ descrive un circolo.

6. Il teorema generale di permutabilità, così completato, ammette numerose applicazioni a casi particolari: per $n=2$ alle trasformazioni di Ribaucour delle superficie, per $n=3$ a quelle dei sistemi tripli ortogonali, ecc.

Ma vi ha un'altra circostanza molto notevole, che qui accenniamo soltanto riserbandone lo sviluppo a più ampio lavoro, e che si presenta per interessanti classi di enti geometrici, fra i quali citeremo: per le superficie

(1) Per il caso delle congruenze W queste conseguenze del teorema di permutabilità vennero sviluppate dal Tortorici nella sua tesi di laurea pubblicata nei Rendiconti del Circolo matematico di Palermo.

quelle a curvatura totale (o media) costante, e le generali superficie isoterme, pei sistemi tripli ortogonali nell' S_3 , i sistemi di Weingarten, nello spazio S_n , i sistemi n^{p^i} ortogonali (E) (caratterizzati dalla simmetria delle rotazioni $\beta_{ik} = \beta_{ki}$), i sistemi ortogonali di Guichard-Darboux con

$$H_1^2 + H_2^2 + \dots + H_n^2 = \text{cost.}$$

Per tutti questi sistemi, e innumerevoli altri, accade dunque che le trasformazioni di Ribaucour possono dirigersi in modo che appartenendo il sistema (Σ) (la superficie) alla classe considerata, anche i due contigui (Σ') , (Σ'') siano della medesima classe. Ed allora, nei casi in vista, si presenta costantemente questo fatto che nella serie ∞^1 di sistemi (Σ) trasformati ve ne ha oltre (Σ) , uno ed uno soltanto appartenente alla classe considerata. Questo particolare sistema (Σ) , come isolato, si ottiene quindi in termini finiti.

In tutti questi casi, come per le trasformazioni di Bäcklund delle superficie pseudosferiche, il teorema di permutabilità perfeziona quindi i metodi di trasformazione, permettendo di dedurre sempre nuovi sistemi della classe senza alcun calcolo d'integrazione. È questo un risultato che appare importante tanto geometricamente, quanto dal punto di vista analitico come proprietà delle soluzioni dei corrispondenti sistemi di equazioni a derivate parziali.

Meccanica. — *Assi permanenti nel moto di rotazione di un corpo nel quale sussistono dei moti interni stazionari.* Nota di ORAZIO LAZZARINO, presentata dal Socio T. LEVI-CIVITA (¹).

In una Nota precedente (²), alla quale mi riferisco anche per la parte bibliografica, ho trovato che, per la rotazione di un corpo sottratto all'azione di forze esterne e nel quale sussistono dei moti interni tali che non ne alterino nè la forma nè la distribuzione di densità, l'equazione del moto può scriversi sotto la forma molto semplice

$$(1) \quad \frac{d(\alpha\Omega + M_i)}{dt} = 0$$

da cui si ricava immediatamente l'integrale delle aree sotto la forma notevole

$$(2) \quad \alpha\Omega + M_i = K$$

(¹) Pervenuta all'Accademia il 5 settembre 1917.

(²) O. Lazzarino, *Rappresentazione cinematica del moto di rotazione di un corpo nel quale sussistono dei moti interni stazionari.* Rend. della R. Acc. dei Lincei, vol. XXVI, 2° sem., fasc. 5.