

ATTI  
DELLA  
REALE ACCADEMIA DEI LINCEI

ANNO CCCXII.

1915

---

SERIE QUINTA

---

RENDICONTI

---

Classe di scienze fisiche, matematiche e naturali.

---

VOLUME XXIV.

1° SEMESTRE.



ROMA

TIPOGRAFIA DELLA R. ACCADEMIA DEI LINCÆI

PROPRIETÀ DEL DOTT. PIO BEFANI

1915

deformazione da eseguire. Sicchè intanto si ricava come condizione necessaria per l'applicabilità nel senso definito, che siano coincidenti gli  $S_3$  ( $g_1 g_2$ ) e ( $g'_1 g'_2$ ), ecc.: da ciò segue che le curve  $C$  debbono essere nei piani osculatori ad una curva (e casi proiettivamente degeneri), altrimenti la superficie starebbe tutta in  $S_3$ .

La condizione trovata è anche sufficiente. Infatti si consideri la curva alla quale quegli  $S_3$  sono osculatori, e gli  $S_4$  ad essa osculatori: con opportuna rotazione di questi  $S_4$  intorno agli  $S_3$  in essi contenuti si possono portare tutti gli  $S_4$  a coincidere; e poichè ogni  $S_4$  contiene almeno due elementi successivi di qualsiasi curva della superficie, il teorema IV è dimostrato (per  $\nu = 2$ ).

Analogamente si procede per  $\nu$  qualsiasi.

7. Se la superficie è rigata le sue generatrici (curve  $C$ ) sono immerse negli  $S_4$  osculatori ad una curva: è questa una proprietà caratteristica delle rigate d'indice di sviluppabilità  $\nu$  (<sup>1</sup>). È così provato anche il teorema III.

**Matematica.** — *Una condizione necessaria e sufficiente per l'esistenza di soluzioni nell'equazione integrale di 1<sup>a</sup> specie.* Nota di ATTILIO VERGERIO, presentata dal Socio V. VOLTERRA.

1. In una mia Nota, apparsa recentemente in questi Rendiconti (<sup>2</sup>), ho dimostrato che, data l'equazione, a nucleo simmetrico,

$$(1) \quad g(s) = \int_a^b K(st) h(t) dt,$$

posto

$$V_n = \int_a^b [g_n(s)]^2 ds \quad ; \quad \frac{V_{n+1}}{V_n} = C_n,$$

si ha

$$\lim_{n \rightarrow \infty} C_n = C,$$

dove  $C$  è una quantità finita, positiva e diversa da zero; ed inoltre che l'essere le costanti  $C_n$  ( $n = 0, 1, 2, \dots$ ) tutte eguali tra loro, ovvero (ciò che è lo stesso) l'essere soddisfatta l'eguaglianza  $g(s) = \frac{g_2(s)}{C_0}$  è condizione *sufficiente* perchè la (1) ammetta soluzioni; in tale caso, una di queste è data da

$$h(t) = \frac{g_1(t)}{C_0}.$$

(<sup>1</sup>) *Alcune proprietà ecc.*, loc. cit., n. 5.

(<sup>2</sup>) *Sull'equazione integrale di 1<sup>a</sup> specie* (seduta dell'8 nov. 1914).

In questa breve Nota, mi propongo di esporre una condizione necessaria e sufficiente, in un caso particolare abbastanza esteso, dalla quale verrà anche messo in luce il legame esistente tra le costanti  $C_n$ , da me introdotte nella Nota citata, e le costanti  $\gamma_n$  di cui lo Schmidt si è valso per dimostrare l'esistenza degli autovalori e delle corrispondenti autofunzioni.

2. Richiamo anzitutto alcuni risultati dello Schmidt (1).

Supposto che il nucleo  $K(st)$  sia simmetrico, si ponga

$$U_n = \int_a^b K_n(ss) ds.$$

Ne segue:

$$U_{\mu+\nu} = \int_a^b \int_a^b K_\mu(sr) K_\nu(sr) dr ds$$

$$U_{2\nu} = \int_a^b \int_a^b [K_\nu(sr)]^2 dr ds.$$

Applicando la disuguaglianza dello Schwarz alla prima delle due precedenti uguaglianze, dopo aver fatto in essa  $\mu = n + 1$ ,  $\nu = n - 1$ , si ha:

$$U_{2n}^2 \leq U_{2n+2} U_{2n-2},$$

da cui

$$\frac{U_{2n}}{U_{2n-2}} \leq \frac{U_{2n+2}}{U_{2n}}.$$

Posto ora

$$\frac{U_{2n+2}}{U_{2n}} = \gamma_n,$$

sarà

$$\gamma_{n-1} \leq \gamma_n.$$

Lo Schmidt dimostra, poi, che

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \gamma_n = \gamma,$$

dove  $\gamma$  è una quantità finita positiva e diversa da zero; ed inoltre che

$$(\alpha) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{K_{2n}(st)}{\gamma^n} = H(st),$$

dove  $H(st)$  rappresenta una funzione finita, continua e positiva, che non può essere identicamente nulla, in  $s$  ed in  $t$ .

(1) Math. Ann., Bd. LXIII.