

ATTI  
DELLA  
REALE ACCADEMIA DEI LINCEI

ANNO CCCI.

1904

SERIE QUINTA

RENDICONTI

Classe di scienze fisiche, matematiche e naturali.

VOLUME XIII.

2° SEMESTRE.



ROMA

TIPOGRAFIA DELLA R. ACCADEMIA DEI LINCEI

PROPRIETÀ DEL CAV. V. SALVIUCCI

1904

avverrà della serie  $\sum_0^{\infty} g_n$ , e, a maggior ragione, della serie  $\sum_0^{\infty} a^{n+1} g_n$ : infatti la permeabilità magnetica  $\mu$  è sempre positiva, quindi la costante  $a$  sarà, in valore assoluto, minore dell'unità.

Pongasi allora:

$$h = \sum_0^{\infty} a^{n+1} g_n . \quad \left( g_0 = g = \frac{1}{2\pi} \frac{\partial \psi}{\partial n} \right)$$

Tenendo conto della formola (10), si riconosce immediatamente che la funzione  $h$ , così espressa, verifica l'equazione (14) (1).

7. Se facciamo  $a = 1$ , l'equazione (14) si riduce alla (2), la quale sarà perciò verificata se si pone  $h = \sum_0^{\infty} g_n$  (2).

Si avverta che essendo, per qualunque valore di  $n$ ,  $\int_{\sigma} g_n d\sigma = 0$ , sarà anche  $\int_{\sigma} h d\sigma = 0$ . Avremo dunque risolta l'equazione (2) nell'ipotesi che il conduttore non contenga alcuna carica. Se esso contiene una carica  $E$ , dovremo aggiungere ad  $h$  la densità  $e$  corrispondente alla distribuzione naturale di detta carica.

**Matematica.** — *Sulla rappresentazione in modo conforme-coniugato di due superficie di rotazione l'una sull'altra.* Nota del dott. UBALDO BARBIERI, presentata dal Corrispondente G. CASTELNUOVO.

In relazione a quanto fu esposto nella Nota precedente, proponiamoci, data una superficie  $S_1$  di rotazione, di determinare un'altra superficie  $S_2$ , eziandio di rotazione, su cui  $S_1$  sia rappresentabile in modo conforme-coniugato.

Indicando con

$$z = f(r_1)$$

$$z = g(r_2)$$

le equazioni delle curve meridiane della prima e seconda superficie, rispettivamente; con

$$\begin{cases} r_1 = \text{cost} \\ \theta_1 = \text{cost} \end{cases} \quad \begin{cases} r_2 = \text{cost} \\ \theta_2 = \text{cost} \end{cases}$$

(1) Cfr. col metodo del Beer, che può vedersi nelle *Leçons sur l'Électricité et le Magnétisme* del Duhem.

(2) V. Robin, Nota cit.

le equazioni dei paralleli e dei meridiani su di esse, gli elementi lineari delle due superficie assumeranno, com'è noto, la forma seguente

$$(1) \quad \begin{cases} ds_1^2 = (1 + f'^2) dr_1^2 + r_1^2 d\theta_1^2 \\ ds_2^2 = (1 + g'^2) dr_2^2 + r_2^2 d\theta_2^2. \end{cases}$$

Se vogliamo che la rappresentazione conservi i sistemi coniugati, è noto che, indicando con  $D_1, D_1'$ ;  $D_2, D_2'$  i coefficienti delle due seconde forme fondamentali, rispettivamente per la prima e seconda superficie, si dovrà avere l'uguaglianza

$$\frac{D_1}{D_1'} = \frac{D_2}{D_2'}.$$

Servendoci delle espressioni delle coordinate cartesiane  $x, y, z$  dei punti delle due superficie, in funzione delle coordinate curvilinee  $r$  e  $\theta$ , sarà facile ricavare

$$\frac{D_1}{D_1'} = \frac{f''}{r_1 f'} \quad , \quad \frac{D_2}{D_2'} = \frac{g''}{r_2 g'}$$

onde l'uguaglianza precedente diviene

$$(2) \quad \frac{f''}{r_1 f'} = \frac{g''}{r_2 g'}.$$

Ciò premesso, pongasi

$$(3) \quad \begin{cases} dq_1 = \frac{\sqrt{1+f'^2}}{r_1} dr_1 \\ dq_2 = \frac{\sqrt{1+g'^2}}{r_2} dr_2; \end{cases}$$

saranno allora  $q_1, \theta_1, q_2, \theta_2$  i parametri isometrici sulle due superficie, e gli elementi lineari (1) ridotti alla forma isoterma-isometrica, diverranno

$$(4) \quad \begin{cases} ds_1^2 = r_1^2(q_1) (dq_1^2 + d\theta_1^2) \\ ds_2^2 = r_2^2(q_2) (dq_2^2 + d\theta_2^2). \end{cases}$$

Se la rappresentazione di  $S_1$  su  $S_2$  deve essere altresì conforme, il modo più generale di ottemperarvi, consiste, com'è noto, nel porre

$$(5) \quad q_1 + i\theta_1 = f(q_2 + i\theta_2).$$

Ora, tenuto conto che la (2) stabilisce una relazione fra  $r_1$  ed  $r_2$ , ossia, per le (3), un legame fra  $q_1$  e  $q_2$ , soddisferemo alla precedente relazione (5) ponendo

$$\begin{cases} q_1 = cq_2 \\ \theta_1 = c\theta_2. \end{cases}$$

Dalla prima si ricava

$$dq_1 = cdq_2,$$

e per le (3)

$$(6) \quad \frac{\sqrt{1+f'^2}}{r_1} dr_1 = c \frac{\sqrt{1+\varphi'^2}}{r_2} dr_2,$$

equazione che dovrà essere soddisfatta se si vuole che la rappresentazione di  $S_1$  su  $S_2$  sia conforme.

Riassumendo, la rappresentazione in modo conforme-coniugato della superficie di rotazione  $S_1$  sull'altra  $S_2$ , ci sarà, dunque, definita dalle due equazioni

$$(7) \quad \begin{cases} \frac{\sqrt{1+f'^2}}{r_1} dr_1 = c \frac{\sqrt{1+\varphi'^2}}{r_2} dr_2 \\ \frac{f''}{r_1 f'} = \frac{\varphi''}{r_2 \varphi'} \end{cases}$$

Tenuto conto della proporzionalità fra gli elementi delle due prime forme fondamentali, per essere la rappresentazione conforme, la seconda di queste due equazioni si potrà porre sotto la forma

$$\frac{r_1 f''}{f'(1+f'^2)} = \frac{r_2 \varphi''}{\varphi'(1+\varphi'^2)},$$

dalla quale, tenuto conto della prima, sarà facile dedurre

$$\frac{\varphi'' dr_2}{\varphi' \sqrt{1+\varphi'^2}} = \frac{1}{c} \frac{f'' dr_1}{f' \sqrt{1+f'^2}};$$

e da questa, essendo

$$\int \frac{X'' dx}{X' \sqrt{1+X'^2}} = -\log \left\{ \frac{1}{X'} + \sqrt{1 + \frac{1}{X'^2}} \right\} - \log A,$$

ricaveremo

$$\frac{1}{\varphi'} + \sqrt{\frac{1}{\varphi'^2} + 1} = A \left\{ \frac{1}{f'} + \sqrt{\frac{1}{f'^2} + 1} \right\}^{\frac{1}{c}},$$

con  $A$  e  $c$  costanti arbitrarie.

Eseguendo, quindi, un'integrazione nella prima equazione delle (7), potremo allora a detto sistema (7) sostituire il seguente

$$(8) \quad \begin{cases} \frac{1}{\varphi'} + \sqrt{\frac{1}{\varphi'^2} + 1} = A \left\{ \frac{1}{f'} + \sqrt{\frac{1}{f'^2} + 1} \right\}^{\frac{1}{c}} \\ c \log r_2 = \int \frac{dr_1 \sqrt{1+f'^2}}{r_1 \sqrt{1+f'^2}}, \end{cases}$$

intendendo sostituito nella seconda di queste equazioni a  $\varphi'$  il suo valore in funzione di  $r_1$ :

$$(9) \quad \varphi'(r_2) = F(r_1)$$

dato dalla prima.

La seconda delle (8), dandoci

$$(10) \quad r_2 = \theta(r_1),$$

ci fornisce la corrispondenza fra le due superficie, acciò la rappresentazione sia conforme-coniugata; mentre se nella (9) sostituiamo per  $r_1$  il suo valore in funzione di  $r_2$ , dato dalla (10), potremo con quadrature ricavare il valore di  $\varphi(r_2)$ , che definisce la curva meridiana della seconda superficie  $S_2$ , che volevamo determinare.

Peraltro, in luogo di eseguire la sostituzione diretta, è più semplice porre

$$\begin{aligned} \frac{1}{f'} + \sqrt{\frac{1}{f'^2} + 1} &= \lambda_1 & \text{da cui} & \quad \sqrt{1 + f'^2} = \frac{\lambda_1^2 + 1}{\lambda_1^2 - 1} \\ \frac{1}{\varphi'} + \sqrt{\frac{1}{\varphi'^2} + 1} &= \lambda_2 & & \quad \sqrt{1 + \varphi'^2} = \frac{\lambda_2^2 + 1}{\lambda_2^2 - 1} \end{aligned}$$

ed allora il sistema (8) diviene

$$\left\{ \begin{aligned} \lambda_2 &= A \lambda_1^{\frac{1}{c}} \\ c \log r_2 &= \int \frac{\frac{\lambda_1^2 + 1}{\lambda_1^2 - 1}}{\frac{\lambda_2^2 + 1}{\lambda_2^2 - 1}} \frac{dr_1}{r_1} \end{aligned} \right.$$

dove  $\lambda_1$  è funzione nota di  $r_1$ .

Sostituendo il valore di  $\lambda_2$  dato dalla prima equazione nella seconda, questa diviene la relazione fra  $r_2$  ed  $r_1$  che darà la corrispondenza fra le due superficie.

Da essa si vede che se si assume  $c = 1$ ,  $A = 1$ , si ha sempre

$$\log r_2 = \log r_1 + \log \varepsilon;$$

lo stesso accade per  $A = 1$ , e  $c = -1$ ; e le due superficie non differiranno fra loro.

Ma se  $c \neq \pm 1$ , o  $A \neq \pm 1$ , allora la relazione fra  $r_2$  ed  $r_1$  diviene tale che la seconda superficie risulterà distinta dalla prima.