

SULLE SUPERFICIE UGUALMENTE ILLUMINATE DA UNA SORGENTE LUMINOSA (*)

GIOVANNI SANSONE

SYMMARIUM. — Auctor aequationem differentialem partialem cuiusvis superficiei, quae a puncto lucido aequalem ubique luminis quantitatem accipit, integrat.

1. — Nel quarto dei suoi opuscoli analitici PIETRO PAOLI ⁽¹⁾ determinava le curve piane Γ i cui punti sono tutti ugualmente illuminati da una sorgente luminosa O appartenente al piano della curva.

Riferito il piano di Γ ad un sistema di assi cartesiani ortogonali x, y con l'origine in O , poichè la distanza di O dalla retta tangente alla curva Γ in un suo punto (x, y) ha l'espressione $\frac{x dy - y dx}{\sqrt{dx^2 + dy^2}}$ e l'intensità dell'illuminamento prodotto da O in (x, y) è proporzionale a $\frac{x dy - y dx}{(x^2 + y^2)^{3/2} \sqrt{dx^2 + dy^2}}$, le coordinate del punto (x, y) di Γ debbono soddisfare l'equazione di PAOLI ⁽²⁾

$$[1] \quad \frac{x dy - y dx}{(x^2 + y^2)^{3/2} \sqrt{dx^2 + dy^2}} = 1 .$$

Passando dalle coordinate cartesiane x, y alle coordinate polari ρ, θ

$$[2] \quad x = \rho \cos \theta, \quad y = \rho \sin \theta$$

(*) Nota presentata dall'Accademico Pontificio Francesco Severi il 26 agosto 1945.

⁽¹⁾ PIETRO PAOLI *liburnensis*, *Opuscula Analytica* (Liburni, 1786), pagg. iv + 175 + 1 tavola; Opusculum IV, De problemata Optica, ubi de quibusdam aequationibus differentialibus, pagg. 168-173.

⁽²⁾ Cfr. P. PAOLI, *op. cit.* in ⁽¹⁾, pag. 168.

e come dice L. MASCHERONI ⁽¹⁾ operando con la trasformazione di PAOLI [2], dalla [1] si ottiene l'equazione differenziale a variabili separabili

$$\sqrt{1 - \rho^4} d\theta = \rho d\rho ;$$

questa possiede l'integrale

$$[3] \quad \rho = 1$$

cui corrisponde la circonferenza con centro nell'origine O e raggio unitario, e l'integrale dell'equazione differenziale

$$(1 - \rho^4)^{-1/2} d\rho^2 = d(2\theta)$$

il quale vale

$$\arccos \rho^2 = 2\theta + c, \quad (c = \text{cost.}),$$

ovvero

$$[4] \quad \rho^2 = \cos(2\theta + c).$$

Questo problema fu ripreso nel 1781 da VITTORIO FOSSOMBRONI nel suo *Saggio di ricerche sull'intensità del lume* ⁽²⁾; egli osservava esplicitamente che la [4] è l'equazione della lemniscata di GIACOMO BERNOLLI ⁽³⁾.

Il FOSSOMBRONI considerava altri problemi della stessa natura e chiudeva il suo lavoro ⁽⁴⁾ determinando l'espressione analitica dell'illuminamento prodotto da una sorgente luminosa situata nell'origine O su un elemento della superficie S di equazione.

S: $z = z(x, y)$, $[x, y, z]$ coordinate cartesiane ortogonali, di centro (x, y, z) .

Poichè la distanza dell'origine O dal piano tangente alla S in (x, y, z) vale

$$\frac{\left| x \frac{\partial z}{\partial x} + y \frac{\partial z}{\partial y} - z \right|}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)^2}},$$

⁽¹⁾ L. MASCHERONI, *Adnotationes ad calculum integralem Euleri*, P. I, Pavia 1790 (pagg. 66-71); Pavia 1792 (pagg. 55-58); Cfr. L. EULERI, *op. Omnia*, (I), XII, (pagg. 482-487), pag. 483; (pagg. 539-542), pag. 539. Cfr. anche G. VIVANTI, *Nuovi esercizi di Analisi infinitesimale tratti dalle Matematiche Applicate*, (Pavia, 1916), pagg. 273-274.

⁽²⁾ Arezzo, 1781, pag. xxviii + 112 + 1 tavola.

⁽³⁾ V. FOSSOMBRONI, *op. cit.*, pag. 58.

⁽⁴⁾ Cfr. V. FOSSOMBRONI, *op. cit.*, pag. 106.

l'illuminamento prodotto da O sull'elemento considerato è proporzionale a

$$\frac{\left| x \frac{\partial z}{\partial x} + y \frac{\partial z}{\partial y} - z \right|}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2} \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)^2}},$$

talchè l'equazione delle superficie ugualmente illuminate dall'origine O in ogni loro punto si ottiene integrando l'equazione alle derivate parziali

$$[5] \quad \frac{\left| x \frac{\partial z}{\partial x} + y \frac{\partial z}{\partial y} - z \right|}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2} \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)^2}} = 1. \quad (1)$$

Il FOSSOMBRONI nel lavoro ricordato non andava oltre nella questione, e scopo della presente nota è appunto l'integrazione dell'equazione [5] che non sembra sia stata da altri conseguita.

2. - Passando dalle coordinate cartesiane x, y, z alle polari ρ, θ, φ con il polo in O e l'asse polare coincidente con l'asse z si ha

$$[6] \quad x = \rho \sin \theta \cos \varphi, \quad y = \rho \sin \theta \sin \varphi, \quad z = \rho \cos \theta,$$

e se

$$S: \rho = \rho(\theta, \varphi)$$

è l'equazione della superficie S si ha anche⁽²⁾

$$\begin{aligned} \frac{\partial z}{\partial x} &= \frac{-\rho \sin^2 \theta \cos \varphi + \sin \theta \cos \theta \cos \varphi \frac{\partial \rho}{\partial \theta} - \sin \varphi \frac{\partial \rho}{\partial \varphi}}{\left(\rho \cos \theta + \sin \theta \frac{\partial \rho}{\partial \theta} \right) \sin \theta}, \\ \frac{\partial z}{\partial y} &= \frac{-\rho \sin^2 \theta \sin \varphi + \sin \theta \cos \theta \sin \varphi \frac{\partial \rho}{\partial \theta} + \cos \varphi \frac{\partial \rho}{\partial \varphi}}{\left(\rho \cos \theta + \sin \theta \frac{\partial \rho}{\partial \theta} \right) \sin \theta}, \end{aligned}$$

(1) Evidentemente se S è una superficie che soddisfa il problema, qualunque superficie omotetica ad S rispetto al centro O , soddisfa il problema stesso.

(2) Cfr. ad es. G. SANSONE, «Lezioni di Analisi Matematica», II (Padova 1941), Cap. II, n. 19, pag. 118.

e la [5] tenendo conto delle [6] e di quest'ultime diventa

$$\rho^2 \left[\rho^2 \sin^2 \theta + \sin^2 \theta \left(\frac{\partial \rho}{\partial \theta} \right)^2 + \left(\frac{\partial \rho}{\partial \varphi} \right)^2 \right] = \sin^2 \theta ,$$

ovvero

$$[7] \quad (\rho^2)^2 + \frac{1}{4} \left(\frac{\partial \rho^2}{\partial \theta} \right)^2 + \frac{1}{4 \sin^2 \theta} \left(\frac{\partial \rho^2}{\partial \varphi} \right)^2 = 1 .$$

Posto

$$[8] \quad \boxed{\rho^2 = \cos 2\tau}$$

dalla [7] si trae per $\tau(\theta, \varphi)$ l'equazione

$$\left[1 - \left(\frac{\partial \tau}{\partial \theta} \right)^2 - \frac{1}{\sin^2 \theta} \left(\frac{\partial \tau}{\partial \varphi} \right)^2 \right] \sin^2 2\tau = 0 ,$$

e perciò $\tau = 0$ e

$$[9] \quad \boxed{\rho^2 = 1} ,$$

la quale rappresenta la sfera con centro nell'origine e raggio unitario, oppure

$$\left(\frac{\partial \tau}{\partial \theta} \right)^2 + \frac{1}{\sin^2 \theta} \left(\frac{\partial \tau}{\partial \varphi} \right)^2 = 1 .$$

Da questa otteniamo

$$[10] \quad \frac{\partial \tau}{\partial \theta} = \sin \lambda , \quad \frac{\partial \tau}{\partial \varphi} = \sin \theta \cos \lambda ,$$

e le condizioni di integrabilità di questo sistema danno per la funzione $\lambda(\theta, \varphi)$ l'equazione alle derivate parziali

$$[11] \quad \boxed{\sin \theta \sin \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial \theta} + \cos \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial \varphi} = \cos \theta \cos \lambda} ,$$

talchè se $\lambda(\theta, \varphi)$ è una soluzione di questa equazione, dalle [10] otteniamo

$$[12] \quad \tau(\theta, \varphi) = (\sin \theta) \int_{\varphi_0}^{\varphi} \cos \lambda(\theta, \varphi) d\varphi + \int_{\theta_0}^{\theta} \sin \lambda(\theta, \varphi_0) d\theta + c , \quad [c = \text{cost}] .$$

Abbiamo dunque che le superficie S cercate, oltre le sfere unitarie⁽¹⁾, sono le superficie di equazione [8], ove $\tau = \tau(\theta, \varphi)$ è determinata dalla [12], [2], essendo in quest'ultima $\lambda(\theta, \varphi)$ una soluzione dell'equazione [11].

3. — È facile conseguire l'integrazione dell'equazione [11]. Si osservi infatti che a tale equazione è associato il sistema differenziale ordinario

$$[13] \quad \frac{d\lambda}{\sin \theta \sin \lambda} = \frac{d\varphi}{\cos \lambda} = \frac{d\lambda}{\cos \theta \cos \lambda}.$$

Si ha da questo

$$\operatorname{ctg} \theta d\theta = \operatorname{tg} \lambda d\lambda, \quad d \log \sin \theta \cos \lambda = 0,$$

quindi

$$[14] \quad \sin \theta \cos \lambda = c_1, \quad (c_1 = \text{cost.}),$$

perciò

$$d\varphi = \frac{d\lambda}{\cos \theta} = \frac{\cos \lambda d\lambda}{\sqrt{\cos^2 \lambda - c_1^2}} = \frac{d(1 - c_1^2)^{-1/2} \sin \lambda}{\sqrt{1 - [(1 - c_1^2)^{-1/2} \sin \lambda]^2}},$$

da cui

$$[15] \quad \varphi = \arcsin \frac{\sin \lambda}{\sqrt{1 - c_1^2}} = c_2, \quad (c_2 = \text{cost.}).$$

Le [14] e [15] integrano il sistema differenziale [13], e poichè si ha da esse

$$\sin \theta \cos \lambda = c_1, \quad \varphi = \arcsin \frac{\sin \lambda}{\sqrt{1 - \sin^2 \theta \cos^2 \lambda}} = c_2$$

ne viene che l'integrale generale dell'equazione [11] (come si può peraltro verificare direttamente) ha l'espressione

$$[16] \quad \varphi = \arcsin \frac{\sin \lambda}{\sqrt{1 - \sin^2 \theta \cos^2 \lambda}} = F(\sin \theta \cos \lambda)$$

dove F è una funzione arbitraria del suo argomento⁽¹⁾.

(1) Cfr. ad es. a) U. DINI, *Lezioni di Analisi Infinitesimale*, II, (2ª parte), (Pisa 1915), pagg. 892-893; b) É. GOURSAT, *Cours d'Analyse Mathématique*, II, (Paris, 1925), pag. 575.

Per le cose dette se $\lambda = \lambda(\theta, \varphi)$ è una soluzione di questa equazione, la superficie $\rho^2 = \cos 2\tau(\theta, \varphi)$, dove $\tau(\theta, \varphi)$ si determina con la [12] fornisce una superficie S la quale gode la proprietà richiesta.

4. - È facile vedere come si determina la F quando si prescrive alla superficie S il passaggio per una curva

$$\Gamma: \quad \rho = \rho_0(\varphi), \quad [0 \leq \rho_0(\varphi) \leq 1]$$

del piano (x, y) , $\left[\theta = \frac{\pi}{2}\right]$.

Definita infatti la funzione $\tau_0(\varphi)$ coll'equazione

$$\tau_0(\varphi) = \frac{1}{2} \arccos \rho_0^2(\varphi)$$

si ha dalle [8] e [12], ponendo in quest'ultima $\theta = \frac{\pi}{2}$,

$$\tau_0(\varphi) = \int_{\varphi_0}^{\varphi} \cos \lambda \left(\frac{\pi}{2}, \varphi \right) d\varphi + c, \quad [c = \text{cost.}],$$

quindi

$$\lambda \left(\frac{\pi}{2}, \varphi \right) = \arccos \tau'_0(\varphi),$$

e dalla [16]

$$\varphi - \frac{\pi}{2} = F[\tau'_0(\varphi)]$$

che determina appunto la funzione F .

Con lo stesso procedimento si determina la F quando si prescrive alla superficie S il passaggio per una curva appartenente al cono circolare con il vertice nell'origine, con l'asse coincidente con l'asse polare, e di angolo conico θ_0 .

5. - a) Esaminiamo i casi particolari in cui si abbia

$$[17] \quad \varphi - \arcsen \frac{\sen \lambda}{\sqrt{1 - \sen^2 \theta \cos^2 \lambda}} = \text{cost.}, \quad \sen \theta \cos \lambda = \text{cost.},$$

Nel primo caso, a meno di una rotazione attorno all'asse polare potrà suppersi

$$\varphi = \arcsen \frac{\operatorname{sen} \lambda}{\sqrt{1 - \operatorname{sen}^2 \theta \cos^2 \lambda}},$$

da cui si ottiene

$$\operatorname{tg} \lambda = \cos \theta \operatorname{tg} \varphi$$

e il sistema [10] diventa

$$\frac{\partial \tau}{\partial \theta} = \frac{\cos \theta \operatorname{tg} \varphi}{\sqrt{1 + \cos^2 \theta \operatorname{tg}^2 \varphi}}, \quad \frac{\partial \tau}{\partial \varphi} = \frac{\operatorname{sen} \varphi}{\sqrt{1 + \cos^2 \theta \operatorname{tg}^2 \varphi}},$$

quindi

$$\tau = \arcsen (\operatorname{sen} \varphi \operatorname{sen} \theta),$$

ed essendo $\rho^2 = \cos 2\tau = 1 - 2 \operatorname{sen}^2 \tau$ si ha $\rho^2 = 1 - 2 \operatorname{sen}^2 \varphi \operatorname{sen}^2 \theta$ e moltiplicando per ρ^2 e tenuto conto delle [6] abbiamo infine

$$(x^2 + y^2 + z^2)^2 = x^2 + z^2 - y^2$$

che è l'equazione della superficie ottenuta ruotando di un giro completo attorno all'asse y la lemniscata di BERNOULLI $(y^2 + z^2)^2 - (z^2 - y^2) = 0$ del piano yz , con il nodo nell'origine, e il semiasse focale appartenente all'asse z e uguale a $\frac{1}{\sqrt{2}}$.

È manifesto del resto, per le cose dette al n. 1, che una tale superficie soddisfa il problema.

c) Valga ora la seconda delle [17], si abbia cioè

$$\operatorname{sen} \theta \cos \lambda = c, \quad (c = \text{cost.});$$

il sistema [10] si scrive

$$\frac{\partial \tau}{\partial \theta} = \frac{\sqrt{\operatorname{sen}^2 \theta - c^2}}{\operatorname{sen} \theta}, \quad \frac{\partial \tau}{\partial \varphi} = c,$$

quindi

$$\tau = \int \frac{\sqrt{\operatorname{sen}^2 \theta - c^2}}{\operatorname{sen} \theta} d\theta + c\varphi + c_1, \quad (c_1 = \text{cost.}),$$

e poichè

$$\int \frac{\sqrt{\sin^2 \theta - c^2}}{\sin \theta} d\theta = \int \frac{\sin \theta}{\sqrt{\sin^2 \theta - c^2}} d\theta - c^2 \int \frac{d\theta}{\sin \theta \sqrt{\sin^2 \theta - c^2}} =$$

$$= -\operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{\cos \theta}{\sqrt{1-c^2}} - c \operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{\sqrt{\sin^2 \theta - c^2}}{\sqrt{1-c^2} \sin \theta},$$

le superficie S corrispondenti al caso in esame hanno l'equazione

$$\rho^2 = \cos 2 \left[c \varphi - \operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{\cos \theta}{\sqrt{1-c^2}} - c \operatorname{arc} \operatorname{sen} \frac{\sqrt{\sin^2 \theta - c^2}}{\sqrt{1-c^2} \sin \theta} + c_1 \right]$$

con c e c_1 costanti.

Nel caso particolare di $c=0$ si ha $\rho^2 = \cos 2(\theta - \theta_0)$, $\theta_0 = \text{costante}$, e questa rappresenta l'equazione della superficie di rotazione ottenuta facendo ruotare una lemniscata di BERNOULLI con il nodo nell'origine di semiasse focale $\frac{1}{\sqrt{2}}$, e in un piano per l'asse polare, di un giro completo attorno a tale asse.