

XIII.

INTEGRAZIONE DI ALCUNE EQUAZIONI DIFFERENZIALI
DEL SECONDO ORDINE« Rend. Lincei » (*), ser. 4^a, vol. I, 1885, pp. 303-306.

Abbiasi una equazione differenziale della forma

$$\alpha) \quad rt - s^2 = f(p, q),$$

in cui

$$p = \frac{\partial z}{\partial x}, \quad q = \frac{\partial z}{\partial y}, \quad r = \frac{\partial^2 z}{\partial x^2}, \quad s = \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}, \quad t = \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}.$$

Cerchiamo se fra le superficie infinitamente prossime alla superficie $z = z(xy)$ ed applicabili sopra essa, ve ne sono di quelle per cui la funzione coniugata $\bar{\omega}$ dello spostamento $w = \delta z$ parallelamente all'asse z , può rappresentarsi mediante una funzione $\bar{\omega}(x, y, p, q)$ ⁽¹⁾. La $\bar{\omega}$ dovrà soddisfare l'equazione:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial p} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial q} \right) = 0$$

in cui nell'eseguire le derivate $\partial \bar{\omega} / \partial p$ e $\partial \bar{\omega} / \partial q$, $\bar{\omega}$ va considerata come funzione di p e di q ; e nell'eseguire poi le derivate rispetto a x e a y le $\partial \bar{\omega} / \partial p$ e $\partial \bar{\omega} / \partial q$ vanno considerate come funzioni di x e y .

Se $\bar{\omega} = \bar{\omega}(x, y, p, q)$, avremo, eseguendo convenientemente le derivazioni:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial p} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial q} \right) &= 2 \left(\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial p \partial x} + \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial q \partial y} \right) - \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial x} \frac{\left(\frac{\partial f}{\partial p} \right)}{f} - \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial y} \frac{\left(\frac{\partial f}{\partial q} \right)}{f} \\ &+ \left(\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial p^2} + \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial y^2} \right) r + \left(\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial q^2} + \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial x^2} \right) t + \left(\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial p \partial q} - \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial x \partial y} \right) 2s, \end{aligned}$$

onde porremo:

$$(1) \quad 2 \left(\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial p \partial x} + \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial q \partial y} \right) - \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial x} \frac{\left(\frac{\partial f}{\partial p} \right)}{f} - \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial y} \frac{\left(\frac{\partial f}{\partial q} \right)}{f} = 0,$$

(*) Presentata dal Socio U. DINI.

(1) Vedi una mia Nota: *Sull'equilibrio delle superficie flessibili ed inestendibili* [in questo volume: X, pp. 180-187].

$$(2) \quad \begin{cases} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial p^2} + \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial y^2} = 0 \\ \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial q^2} + \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial x^2} = 0 \end{cases}$$

$$(3) \quad \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial p \partial q} - \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial x \partial y} = 0.$$

È facile trasformare queste condizioni a cui deve soddisfare $\tilde{\omega}$ nelle seguenti altre.

Pongasi:

$$\frac{\partial f}{\partial q} x - \frac{\partial f}{\partial p} y = \Omega,$$

$$(4) \quad \tilde{\omega} = \varphi(\Omega, p, q) + \frac{af}{\left(\frac{\partial f}{\partial p}\right)} x + \frac{bf}{\left(\frac{\partial f}{\partial q}\right)} y,$$

in cui a e b sono due costanti; φ dovrà soddisfare alle condizioni (2), (3) e alla seguente:

$$(5) \quad \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial x \partial p} + \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial y \partial q} = \frac{a+b}{2}.$$

Supponiamo che sia possibile determinare la $\tilde{\omega}$ in modo che siano soddisfatte le condizioni volute; osserviamo che essa rappresenta la funzione coniugata dello spostamento della superficie z parallelamente all'asse z per una deformazione infinitesima che la conserva applicabile sopra sé stessa, e rappresenta un tale spostamento per le superficie che soddisfano la equazione (α) o una più generale di quella.

Ciò premesso fra gli spostamenti possibili di tutte le superficie, vi sono quelli ai quali corrisponde per la w il valore $Ay - Bx + C_1$ ove A, B, C_1 sono costanti (cioè uno spostamento senza deformazione) e per cui si ha $\tilde{\omega} = Ap + Bq + C$. Quindi, ponendo

$$\tilde{\omega} = Ap + Bq + C$$

ed integrando questa equazione a derivate parziali del primo ordine, troveremo degli integrali particolari della equazione (α) o di una più generale di essa.

Supponiamo che si abbia $a + b = 0$. Avremo

$$\frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial p \partial x} + \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial q \partial y} = 0, \quad \frac{\partial \tilde{\omega}}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial p} + \frac{\partial \tilde{\omega}}{\partial y} \frac{\partial f}{\partial q} = 0,$$

$$\frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial p^2} + \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial y^2} = 0, \quad \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial q^2} + \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial x^2} = 0,$$

$$\frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial p \partial q} - \frac{1}{f} \frac{\partial^2 \tilde{\omega}}{\partial x \partial y} = 0.$$

Quindi sono verificate le condizioni affinché esista una funzione $w(x, y, p, q)$ tale che

$$(\beta) \quad \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial p} = \frac{\partial w}{\partial y}, \quad \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial q} = -\frac{\partial w}{\partial x},$$

$$(\gamma) \quad \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial x} = f \frac{\partial w}{\partial q}, \quad \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial y} = -f \frac{\partial w}{\partial p};$$

da cui si deduce, considerando $\bar{\omega}$ come funzione di p e q e w di x e y ,

$$\left(\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial p}\right) = \left(\frac{\partial w}{\partial y}\right), \quad \left(\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial q}\right) = -\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right),$$

cioè w e $\bar{\omega}$ sono funzioni coniugate. In questo caso gli integrali richiesti saranno integrali comuni delle due equazioni differenziali

$$\bar{\omega} = Ap + Bq + C, \quad w = Ay - Bx + C_1,$$

i quali soddisfano, a cagione delle (β) e (γ) , alla equazione alternata di POISSON:

$$[\bar{\omega}, w] = 0.$$

Dunque la determinazione dell'integrale richiesto è ridotta a semplici quadrature. Come esempio, applicheremo questo risultato per dimostrare che l'equazione differenziale

$$rt - s^2 = f(gp^2 + hq^2 + kpq + mp + nq),$$

in cui g, h, k, m, n sono costanti, ammette sempre una classe di integrali particolari con 4 costanti arbitrarie i quali si possono determinare, qualunque sia f , mediante sole quadrature. Osserviamo che in questo caso si può prendere

$$\Omega = (2hq + kp + n)x - (2gp + kq + m)y$$

e dalla (4) in questo caso si deduce

$$\frac{\partial^2 \Omega}{\partial \Omega^2} = 0,$$

onde

$$\begin{aligned} \bar{\omega} = \lambda(p, q) \{ & (2hq + kp + n)x - (2gp + kq + m)y \} \\ & + \frac{af}{f'(2gp + kq + m)} x + \frac{bf}{f'(2hq + kp + n)} y \end{aligned}$$

e quindi:

$$\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial x \partial y} = 0.$$

A cagione delle relazioni (2) e (3) abbiamo dunque:

$$\frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial p^2} = \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial q^2} = \frac{\partial^2 \bar{\omega}}{\partial p \partial q} = 0,$$

ossia $\bar{\omega}$ è di primo grado in p e q , cioè:

$$\bar{\omega} = (Ap + Bq + C)x + (A_1 p + B_1 q + C_1)y + A_2 p + B_2 q + C_2.$$

Applicando la (4) si deduce:

$$a + b = 0,$$

$$\bar{\omega} = M \{ (kp + 2hq + n)x - (kq + 2gp + m)y \}$$

trascurando la parte indipendente da x e y ed indicando con M una costante. Essendo $a + b = 0$, potremo determinare w .

Posto:

$$F(\alpha) = \int \frac{d\alpha}{f(\alpha)},$$

avremo:

$$w = M \{ -kx^2 - gy^2 + kxy + F(gp^2 + hq^2 + kpg + mp + nq) \}.$$

Esiste dunque una classe di integrali particolari della equazione data, la quale è un integrale comune delle due equazioni differenziali simultanee:

$$(kp + 2hq + n)x - (kq + 2gp + m)y = Ap + Bq + C,$$

$$F(gp^2 + hq^2 + kpg + mp + nq) - hx^2 - gy^2 + kxy = Ay - Bx + C_1,$$

ì quali formano un sistema Jacobiano.

Risolvendo queste equazioni rispetto a p e a q , si avrà:

$$p = \theta(xy) \quad , \quad q = \theta_1(xy)$$

e quindi:

$$z = \int (\theta dx + \theta_1 dy).$$