

# DEFORMAZIONE DI SUPERFICI NELLO SPAZIO DI MÖBIUS (\*)

by EMILIO MUSSO (in L'Aquila)(\*\*)

SOMMARIO. - *In questo articolo studiamo il problema di deformazione per superfici nello spazio di Möbius tramite il metodo "moving frames".*

SUMMARY. - *In the present paper we study the deformation problem for surfaces in Möbius space by the method of moving frames.*

## Introduction.

In questo lavoro studiamo la deformazione delle superfici nello spazio euclideo rispetto all'azione locale del gruppo di Möbius. La ricerca trae spunto da alcuni lavori di P. Griffiths e G. Jensen ([17], [18], [19]), nei quali il concetto di deformazione è formalizzato nel contesto della teoria dei gruppi di trasformazioni.

Proveremo che le superfici deformabili di  $\mathbb{E}^3$  sono caratterizzate dall'aver un atlante di coordinate principali-isoterme. Il fatto ci è

---

1991 Mathematics Subject Classification: 53A20,58E40,58A17.

Key words and phrases: Conformal Geometry, Isothermal surfaces, Deformation of Surfaces.

---

Partially supported by CNR contract n. 93.00554.CTO1 and MPI 40%.

---

(\*) Pervenuto in Redazione il 20 Marzo 1995.

(\*\*) Indirizzo dell'Autore: Dipartimento di Matematica Pura ed Applicata, Università di L'Aquila, Via Vetoio, Loc. Coppito. 67100-L'Aquila (Italy).

E-mail:musso@axscaq.aquila.infn.it

sembrato di qualche interesse, specialmente per i collegamenti con recenti ricerche dedicate allo studio delle superfici isoterme ([6], [13], [15]), che segnalano un rinnovato interesse per un argomento molto studiato nella letteratura classica (cfr. [1], [3], [7], [8], [9], [11], [12], [14], [16], [22], [23]).

Nella prima sezione presentiamo una breve introduzione alla geometria conforme delle superfici. Consideriamo la fibrazione di Möbius  $P \rightarrow \mathbb{E}^3$  e scriviamo le equazioni di struttura della connessione conforme normale. Quindi, applichiamo il metodo del “moving frames” ([17]), costruiamo, per ogni superficie senza punti ombelicali, un sollevamento canonico in  $P$  ([2], [4], [21]). Il “pull-back” della connessione conforme normale determina gli invarianti della superficie, che consistono in cinque funzioni, denotate con  $p_1, p_2, p_3, q_1$  e  $q_2$ . Infine, proveremo che le superfici isoterme sono caratterizzate dall’annullarsi della funzione  $p_2$ .

Nella seconda sezione studiamo la deformazione delle superfici rispetto all’azione locale del gruppo di Möbius, e dimostriamo che le superfici deformabili sono isoterme.

Nella terza sezione costruiamo un sistema di Pfaff su  $P \times \mathbb{R}^4$  le cui varietà integrali sono sollevamenti di superfici isoterme. Proveremo che, assegnate quattro funzioni analitiche  $g_1(t), g_2(t), s_1(t), s_3(t)$ , esiste un’unica superficie isoterma, analitica-reale.

$$f(t, s) : \Omega \subset \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{E}^3$$

tale che

$$g_1(t) = q_1(t, 0), \quad g_2(t) = q_2(t, 0), \quad s_1(t) = p_1(t, 0), \quad s_3(t) = p_3(t, 0).$$

Nel corso della dimostrazione utilizziamo la teoria dei sistemi differenziali esterni. Rinviamo alla monografia [5] per giustificare alcuni passaggi che altrimenti sarebbero poco comprensibili.

Adottiamo la convenzione di Einstein sugli indici e li faremo variare nel modo seguente

$$\begin{aligned} 0 &\leq I, J, \dots \leq 4; & 1 &\leq i, j, \dots \leq 2; \\ 1 &\leq a, b, \dots \leq 3; & 1 &\leq \alpha, \beta, \dots \leq 8. \end{aligned}$$

## 1. Preliminari.

LA FIBRAZIONE DI MÖBIUS.

Consideriamo in  $\mathbb{R}^5$  la forma bilineare simmetrica

$$\langle x, y \rangle = \varepsilon_{IJ} x^I y^J = -(x^0 y^4 + x^4 y^0) + x^1 y^1 + x^2 y^2 + x^3 y^3$$

ed indichiamo con  $G$  la componente connessa dell'identità del corrispondente gruppo ortogonale. Dato  $x \in \mathbb{R}^5$ ,  $x \neq 0$  denotiamo con  $[x]$  la retta vettoriale da esso generata.

Il gruppo  $G$  agisce transitivamente sulla quadratica

$$\mathcal{M} = \{[x] \in \mathbb{RP}^4 : \langle x, x \rangle = 0\} \subset \mathbb{RP}^4,$$

nel modo seguente

$$\mathbf{a}[x] = [\mathbf{a}x], \quad \forall \mathbf{a} \in G \text{ e } \forall [x] \in \mathcal{M}.$$

Su  $\mathcal{M}$  fissiamo il "punto all'infinito"  $P_\infty(0, \dots, 0, 1)$  ed identifichiamo  $\mathcal{M} - \{P_\infty\}$  con lo spazio euclideo  $\mathbb{E}^3$ :

$$x^0 = 1, \quad x^1 = z^1, \quad x^2 = z^2, \quad x^3 = z^3, \quad x^4 = \frac{1}{2} \left[ (z^1)^2 + (z^2)^2 + (z^3)^2 \right],$$

$$\forall z = (z^1, z^2, z^3) \in \mathbb{E}^3.$$

Per ogni  $\mathbf{a} = (\mathbf{a}_J^I) \in G$  denotiamo con  $\mathbf{a}_J$  il  $J$ -esimo vettore colonna e definiamo

$$P = \{\mathbf{a} \in G : [\mathbf{a}_0] \neq P_\infty\}.$$

L'applicazione  $\pi : \mathbf{a} \in P \longrightarrow [\mathbf{a}_0] \in \mathbb{E}^3$  determina su  $P$  una struttura di fibrato principale con gruppo strutturale

$$G_0 = \left\{ b = b(r, B, p) : r > 0, B \in SO(3), p = {}^t(p^1, p^2, p^3) \in \mathbb{R}^3 \right\},$$

dove

$$b(r, B, p) = \begin{pmatrix} r^{-1} & {}^t p B & \frac{1}{2} r {}^t p p \\ 0 & B & r p \\ 0 & 0 & r \end{pmatrix}.$$

Consideriamo le  $\mathbf{a}_I$  come funzioni differenziabili  $P \longrightarrow \mathbb{R}^5$ , possiamo scrivere

$$d\mathbf{a}_I = \omega_I^J \mathbf{a}_J \tag{1.1}$$

dove, le  $\omega_I^J$  sono le restrizioni su  $P$  delle forme di Maurer-Cartan di  $G$ .

Poichè i prodotti scalari  $\langle \mathbf{a}_I, \mathbf{a}_J \rangle$  sono delle costanti, si ottiene

$$\varepsilon_{IK}\omega_J^K + \varepsilon_{JK}\omega_I^K = 0. \quad (1.2)$$

Differenziando la (1.1) si trova

$$d\omega_J^I = -\omega_K^I \wedge \omega_J^K. \quad (1.3)$$

RIFERIMENTI ADATTATI.

Sia  $S$  una superficie semplicemente connessa, orientata e sia  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  un'immersione senza punti ombelicali.

I *referimenti conformi* della superficie sono applicazioni differenziabili

$$\mathbf{a} : U \subset S \rightarrow P,$$

definite su aperti  $U \subset S$ , tali che

$$[\mathbf{a}_0(p)] = f(p), \quad \forall p \in U.$$

Assegnato un riferimento  $\mathbf{a} : U \rightarrow P$ , ogni altro su  $U$  è dato dalla

$$\hat{\mathbf{a}} = \mathbf{a} b(r, B, p) \quad (1.4)$$

dove,

$$b(r, B, p) : U \rightarrow G_0$$

è un'opportuna applicazione differenziabile. Poniamo

$$\theta = (\theta_J^I) = \mathbf{a}^*(\omega_J^I) \quad \text{e} \quad \hat{\theta} = \hat{\mathbf{a}}^*(\omega).$$

Osservando la (1.4), si ottiene

$$\hat{\theta} = b^{-1}\theta b + b^{-1}db, \quad (1.5)$$

da cui

$$\begin{pmatrix} \hat{\theta}_0^1 \\ \hat{\theta}_0^2 \\ \hat{\theta}_0^3 \end{pmatrix} = r^{-1}B^{-1} \begin{pmatrix} \theta_0^1 \\ \theta_0^2 \\ \theta_0^3 \end{pmatrix} \quad (1.6)$$

Un riferimento  $\mathbf{a} : U \rightarrow P$  si dice del *primo ordine* se

$$\theta_0^3 = 0, \quad \theta_0^1 \wedge \theta_0^2 > 0.$$

L'esistenza locale dei riferimenti del primo ordine segue immediatamente dalla (1.6) ed inoltre, due riferimenti del primo ordine sono legati dalla (1.4), dove la funzione di transizione  $b : U \rightarrow G_0$  assume valori nel sottogruppo

$$G_1 = \left\{ b(r, A, p, t) : p \in \mathbb{R}^2, t \in \mathbb{R}; r > 0, A \in SO(2) \right\},$$

dove

$$b(r, A, p, t) = \begin{pmatrix} r^{-1} & {}^t p A & t & \frac{r[{}^t p p + t^2]}{2} \\ 0 & A & 0 & r p \\ 0 & 0 & 1 & r t \\ 0 & 0 & 0 & r \end{pmatrix}.$$

Differenziando  $\theta_0^3$  ed usando la (1.3), si deduce

$$\theta_1^3 = h_{11}\theta_0^1 + h_{12}\theta_0^2, \quad \theta_2^3 = h_{12}\theta_0^1 + h_{22}\theta_0^2.$$

Cambiando il riferimento del primo ordine, le funzioni  $h_{ij}$  si trasformano nel modo seguente

$$\begin{pmatrix} \hat{h}_{11} & \hat{h}_{12} \\ \hat{h}_{12} & \hat{h}_{22} \end{pmatrix} = r^t A \begin{pmatrix} h_{11} - t & h_{12} \\ h_{12} & h_{22} - t \end{pmatrix} A. \quad (1.7)$$

dove,  $\hat{\mathbf{a}} = \mathbf{a} b(r, A, p, t)$  e  $\hat{\theta}_j^3 = \hat{h}_{ji}\hat{\theta}_0^i$ . Ponendo

$$h = (h_{ij}), \quad \hat{h} = (\hat{h}_{ij}),$$

si ricava

$$\begin{aligned} \text{tr}(\hat{h}) &= r(\text{tr}(h) - t), \\ \det(\hat{h}) &= r^2 [t^2 - 2t \cdot \text{tr}(h) + \det(h)], \end{aligned} \quad (1.8)$$

Da (1.6) e da (1.8) vediamo che la forma differenziale

$$\Omega = \left\{ \text{tr}(h)^2 - \det(h) \right\} \theta_0^1 \wedge \theta_0^2 \quad (1.9)$$

non dipende dalla scelta del riferimento.

Dall'assenza di punti ombelicali segue che  $\Omega$  è una forma di volume e quindi, dalla (1.8) si deduce l'esistenza di riferimenti rispetto cui

$$\text{tr}(h) = 0, \quad \det(h) = -1.$$

Tali riferimenti sono detti del *secondo ordine*. Se  $\mathbf{a}$  ed  $\hat{\mathbf{a}}$  sono riferimenti del secondo ordine definiti sull'aperto  $U$ , allora si ha

$$\hat{\mathbf{a}} = \mathbf{a} b(1, A, p, 0),$$

dove  $A : U \rightarrow SO(2)$  e  $p : U \rightarrow \mathbb{R}^2$  sono applicazioni di classe  $C^\infty$ .

Da ciò segue che i differenziali quadratici

$$\Phi = \delta_{ij} \theta_0^i \theta_0^j, \quad \Psi = h_{ij} \theta_0^i \theta_0^j, \quad (1.10)$$

non dipendono dalla scelta dei riferimenti.

Poniamo

$$\theta_3^0 = m_1 \theta_0^1 + m_2 \theta_0^2.$$

Cambiando i riferimenti si ha

$$(\hat{m}_1, \hat{m}_2) = (m_1, m_2)A - (p_1, p_2)A \begin{pmatrix} h_{11} & h_{12} \\ h_{12} & h_{22} \end{pmatrix} A.$$

Da cui si deduce l'esistenza di riferimenti tali che

$$m_1 = m_2 = 0.$$

I riferimenti del secondo ordine che verificano  $m_1 = m_2 = 0$  sono detti del *terzo ordine*. Se  $\mathbf{a} : U \rightarrow P$  ed  $\hat{\mathbf{a}} : U \rightarrow P$  sono due riferimenti del terzo ordine, allora avremo

$$\hat{\mathbf{a}} = \mathbf{a} b(1, A, 0, 0),$$

dove  $A : U \rightarrow SO(2)$  è un'applicazione di classe  $C^\infty$ .

Differenziando  $\theta_3^0 = 0$  ed applicando le equazioni di struttura si ottiene

$$\theta_i^0 = s_{ij} \theta_j^3$$

dove le funzioni  $s_{ij}$  sono simmetriche negli indici  $i$  e  $j$ .

Chiameremo *normali* i riferimenti del terzo ordine tali che

$$h_{11} = 1; \quad h_{12} = 0.$$

Dalla (1.7) si deduce immediatamente l'esistenza locale dei riferimenti normali. Inoltre, se  $\mathbf{a} : U \rightarrow P$  è un riferimento normale allora, ogni altro su  $U$  è del tipo  $\mathbf{a}b(1, \pm \text{Id}, 0, 0)$ . Quindi, la totalità dei riferimenti normali è un fibrato principale su  $S$  con gruppo strutturale  $\mathbb{Z}_2$ . Tenendo presente che  $S$  è semplicemente connessa, deduciamo l'esistenza di due riferimenti normali definiti su tutta la superficie.

PROPOSIZIONE 1.1. *I riferimenti normali di una superficie verificano le seguenti condizioni*

$$\theta_0^1 \wedge \theta_0^2 > 0, \quad \theta_0^1 - \theta_1^3 = \theta_0^2 + \theta_2^3 = \theta_0^3 = \theta_3^0 = 0,$$

$$\theta_1^2 = q_1\theta_0^1 + q_2\theta_0^2, \quad \theta_0^0 = -2q_2\theta_0^1 + 2q_1\theta_0^2,$$

$$\theta_1^0 = p_1\theta_0^1 + p_2\theta_0^2, \quad \theta_2^0 = -p_2\theta_0^1 + p_3\theta_0^2$$

da cui si ricavano le equazioni

$$d\theta_0^1 = -q_1\theta_0^1 \wedge \theta_0^2, \quad d\theta_0^2 = -q_2\theta_0^1 \wedge \theta_0^2 \quad (1.11)$$

$$-dq_1 \wedge \theta_0^1 - dq_2 \wedge \theta_0^2 + (1 + p_1 + p_3 + q_1^2 + q_2^2)\theta_0^1 \wedge \theta_0^2 = 0 \quad (1.12)$$

$$dq_2 \wedge \theta_0^1 - dq_1 \wedge \theta_0^2 + p_2\theta_0^1 \wedge \theta_0^2 = 0 \quad (1.13)$$

$$-dp_1 \wedge \theta_0^1 - dp_2 \wedge \theta_0^2 + [4q_2p_2 + q_1(3p_1 + p_3)]\theta_0^1 \wedge \theta_0^2 = 0 \quad (1.14)$$

$$dp_2 \wedge \theta_0^1 - dp_3 \wedge \theta_0^2 + [-4q_1p_2 + q_2(p_1 + 3p_3)]\theta_0^1 \wedge \theta_0^2 = 0. \quad (1.15)$$

SUPERFICI ISOTERME.

Consideriamo  $\mathbb{E}(3)$  come sottovarietà di  $P$ :

$$(A, y) \in \mathbb{E}(3) \rightarrow \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ y & A & 0 \\ \frac{{}^t yy}{2} & {}^t yA & 1 \end{pmatrix}.$$

Indichiamo con  $\mathbf{e} = (f, e_1, e_2, e_3) : S \rightarrow \mathbb{E}(3)$  il sollevamento di  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  definito nel modo seguente:  $e_1(p)$ ,  $e_2(p)$  sono versori tangenti alle linee di curvatura,  $e_3(p)$  è il versore normale ad  $S$  in  $p$ , le basi  $\{e_1(p), e_2(p)\}$  e  $\{e_1(p), e_2(p), e_3(p)\}$  sono orientate positivamente.

Valgono allora le equazioni di struttura

$$\begin{aligned} df &= \beta^1 e_1 + \beta^2 e_2, & de_1 &= \beta_1^2 e_1 + a\beta^1 e_3, \\ de_2 &= -\beta_1^2 e_1 + c\beta^2 e_3, & de_3 &= -a\beta^1 e_1 - c\beta^2 e_2. \end{aligned} \quad (1.16)$$

I coefficienti  $a, c$  sono le curvatures principali della superficie e supponiamo

$$a(p) > c(p), \quad \forall p \in S.$$

L'applicazione  $\mathbf{e} : S \rightarrow \mathbb{E}(3)$  determina un riferimento conforme

$$\hat{\mathbf{a}} = (\hat{\mathbf{a}}_0, \dots, \hat{\mathbf{a}}_4) : S \rightarrow P.$$

Dalla (1.16) ricaviamo

$$\begin{aligned} d\hat{\mathbf{a}}_0 &= \beta^1 \hat{\mathbf{a}}_1 + \beta^2 \hat{\mathbf{a}}_2, & d\hat{\mathbf{a}}_1 &= \beta_1^2 \hat{\mathbf{a}}_2 + \beta_1^3 \hat{\mathbf{a}}_3 + \beta^1 \hat{\mathbf{a}}_4, \\ d\hat{\mathbf{a}}_2 &= -\beta_1^2 \hat{\mathbf{a}}_1 + \beta_2^3 \hat{\mathbf{a}}_3 + \beta^2 \hat{\mathbf{a}}_4, & d\hat{\mathbf{a}}_3 &= -\beta_1^3 \hat{\mathbf{a}}_1 - \beta_2^3 \hat{\mathbf{a}}_2, \\ d\hat{\mathbf{a}}_4 &= 0. \end{aligned}$$

Definiamo

$$R = \frac{1}{2}(a - c), \quad H = \frac{1}{2}(a + c)$$

e, per ogni funzione  $g : S \rightarrow \mathbb{R}$ , poniamo

$$dg = R(g_1 \beta^1 + g_2 \beta^2).$$

Finalmente definiamo

$$\mathbf{a} = (\mathbf{a}_0, \dots, \mathbf{a}_4) : S \rightarrow P$$

nel modo seguente

$$\begin{aligned} \mathbf{a}_0 &= R \hat{\mathbf{a}}_0, \quad \mathbf{a}_1 = \hat{\mathbf{a}}_1 - H_1 \hat{\mathbf{a}}_0, \quad \mathbf{a}_2 = \hat{\mathbf{a}}_2 + H_2 \hat{\mathbf{a}}_0, \quad \mathbf{a}_3 = \hat{\mathbf{a}}_3 + H \hat{\mathbf{a}}_0, \\ \mathbf{a}_4 &= \frac{1}{R} \left\{ \frac{1}{2} (H^2 + H_1^2 + H_2^2) \hat{\mathbf{a}}_0 - H_1 \hat{\mathbf{a}}_1 + H_2 \hat{\mathbf{a}}_2 + H \hat{\mathbf{a}}_3 + \hat{\mathbf{a}}_4 \right\}. \end{aligned}$$

Con un calcolo diretto si ottiene

$$\theta_0^1 = R\beta^1, \quad \theta_0^2 = R\beta^2, \quad \theta_0^3 = 0, \quad \theta_1^3 = \theta_0^1, \quad \theta_2^3 = -\theta_0^2, \quad \theta_3^0 = 0. \quad (1.17)$$

Da cui segue che  $\mathbf{a} : S \rightarrow P$  è un riferimento normale della superficie.

**DEFINIZIONE.** Una superficie di  $\mathbb{E}^3$  si dice *isoterma* se possiede un atlante di coordinate principali-isoterme.

**PROPOSIZIONE 1.3.**  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  è una superficie isoterma se e solo se  $p_2 = 0$

*Dimostrazione.* Fissiamo il campo di riferimenti normali e prendiamo delle coordinate locali  $(u, v)$  tali che

$$\theta_0^1 = G(u, v)du, \quad \theta_0^2 = F(u, v)dv.$$

Dalla (1.17) segue che  $(u, v)$  è un sistema di coordinate principali e, dalla (1.11) si ottiene

$$q_1 = \frac{1}{F} \frac{\partial}{\partial v} (\log G), \quad q_2 = -\frac{1}{G} \frac{\partial}{\partial u} (\log F). \quad (1.18)$$

Supponiamo  $p_2 = 0$ . Dalla (1.13) e dalla (1.18) si ricava

$$\frac{\partial^2}{\partial u \partial v} \left( \log \frac{F}{G} \right) = 0.$$

Da cui

$$F(u, v) = e^{p(u)+q(v)} G(u, v).$$

Dunque,

$$\Phi = G^2 \left\{ du^2 + e^{2p(u)} e^{2q(v)} dv^2 \right\}.$$

Quindi, l'elemento lineare  $ds^2$  deve essere proporzionale a

$$e^{-2p(u)} du^2 + e^{2q(v)} dv^2.$$

Allora, le funzioni  $(x, y)$  definite dalle equazioni

$$dx = e^{-p(u)} du, \quad dy = e^{q(v)} dv,$$

determinano un sistema di coordinate principali-isoterme.

Viceversa, se  $(u, v)$  è un sistema di coordinate principali-isoterme allora si ha:

$$\theta_0^1 = H(u, v)du, \quad \theta_0^2 = H(u, v)dv.$$

Da cui si ricava

$$q_1 = \frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial v} (\log H), \quad q_2 = -\frac{1}{H} \frac{\partial}{\partial u} (\log H).$$

Pertanto

$$dq_2 \wedge \theta_0^1 - dq_1 \wedge \theta_0^2 = 0. \quad (1.19)$$

Dalla (1.19) e dalla (1.13), si ottiene  $p_2 = 0$ .  $\diamond$

## 2. Deformazione conforme delle superfici.

CONTATTO ANALITICO.

Siano date due immersioni  $f$  ed  $\hat{f} : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  e sia  $p_0$  un punto di  $S$ . Diremo che  $f$  ed  $\hat{f}$  hanno contatto analitico di ordine  $k$  in  $p_0$  se i loro getti di ordine  $k$  coincidono nel punto  $p_0$ .

Fissiamo un sistema di coordinate locali  $(U, t^1, t^2)$  centrate in  $p_0$ , e siano  $F = {}^t(F^0, \dots, F^4)$  ed  $\hat{F} = {}^t(\hat{F}_0, \dots, \hat{F}^4)$  dei sollevamenti di  $f$  ed  $\hat{f}$  in  $\mathbb{R}^5$ :

$$f(p) = [F(p)], \quad \hat{f} = [\hat{F}(p)], \quad \forall p \in U.$$

Con un calcolo diretto si dimostra il seguente Lemma:

LEMMA 2.1. *Le immersioni  $f$  ed  $\hat{f}$  hanno contatto analitico del primo ordine in  $p_0$  se e solo se*

$$\hat{F}(p_0) = F(p_0), \quad \delta(\hat{F})|_{p_0} = \rho(p_0)\delta(F)|_{p_0} + \delta(\rho)|_{p_0}F(p_0), \quad (2.1)$$

dove  $\rho = F'^0/F^0$ . Il contatto analitico è del secondo ordine se e solo se

$$\begin{aligned} \hat{F}(p_0) = F(p_0), \quad \delta(\hat{F})|_{p_0} = \rho(p_0)\delta(F)|_{p_0} + \delta(\rho)|_{p_0}F(p_0), \\ \delta^2(\hat{F})|_{p_0} = \rho(p_0)\delta^2(F)|_{p_0} + 2\delta(\rho)|_{p_0}\delta(F)|_{p_0} + \\ + \delta^2(\rho)|_{p_0}F(p_0). \end{aligned} \quad (2.2)$$

## DEFORMAZIONI CONFORMI.

Due superfici  $(S, f)$  ed  $(S', \hat{f})$  si dicono *deformazioni conformi* l'una dell'altra (o *applicabili*) se esiste un diffeomorfismo  $\psi : S \rightarrow S'$  e se per ogni punto  $p \in S$  esiste un intorno aperto  $p \in U \subset S$  ed un'applicazione  $\mathbf{b} : U \rightarrow G$  tali che  $\mathbf{b}(x)\hat{f} \circ \psi$  ed  $f$  abbiano contatto analitico del secondo ordine in  $x$ ,  $\forall x \in U$ . Le applicazioni  $\mathbf{b} : U \rightarrow G$  si dicono spostamenti locali della deformazione.

La deformazione è triviale se possiede degli spostamenti locali costanti. Altrimenti diremo che la deformazione è *effettiva*.

**DEFINIZIONE.** Una superficie  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  si dice *deformabile* se per ogni punto  $p \in S$  esiste un intorno  $p \in U$  tale che  $f|_U$  possieda deformazioni conformi effettive.

**PROPOSIZIONE 2.2.** *Siano  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  ed  $f' : S' \rightarrow \mathbb{E}^3$  due immersioni orientate e prive di punti ombelicali, e sia  $\psi : S \rightarrow S'$  un diffeomorfismo. Allora,  $\psi$  è una deformazione conforme se e solo se conserva le forme di volume ed i differenziali quadratici delle superfici.*

*Dimostrazione.* Sia  $\psi : S \rightarrow S'$  una deformazione conforme. Non è restrittivo assumere  $S = S'$  e  $\psi = \text{id}_S$ . Inoltre, per semplicità, supponiamo che lo spostamento locale  $\mathbf{b}$  sia definito su tutta la superficie. Scegliamo un riferimento normale  $\mathbf{a} : S \rightarrow P \subset G$  di  $f$  e definiamo

$$\mathbf{a}'(p) = \mathbf{b}(p)^{-1}\mathbf{a}(p) \quad \forall p \in U.$$

Per costruzione,  $\mathbf{a}' : S \rightarrow P$  è un riferimento di  $(S, f')$ . Poniamo

$$\theta = (\theta_J^I) = \mathbf{a}^*(\omega), \quad \Theta = (\Theta_J^I) = \mathbf{a}'^*(\omega)$$

ed osserviamo che, per ogni  $p_0 \in S$ , l'applicazione  $\mathbf{b}(p_0)\mathbf{a}' : S \rightarrow P$  è un riferimento conforme di  $(S, \mathbf{b}(p_0)f')$ .

Le immersioni  $\mathbf{b}(p_0)f'$  ed  $f$  hanno contatto analitico del secondo ordine in  $p_0$ . In particolare, esisteranno  $\rho_0$  e  $\rho_1$  tali che:

$$\mathbf{b}(p_0)\mathbf{a}'_0(p_0) = \rho_0\mathbf{a}_0(p_0), \quad (2.3)$$

$$\mathbf{b}(p_0)[d\mathbf{a}'_0|_{p_0}] = \rho_0 d\mathbf{a}_0|_{p_0} + \rho_1\mathbf{a}_0(p_0). \quad (2.4)$$

Poichè  $\mathbf{b}(p_0)\mathbf{a}'(p_0) = \mathbf{a}(p_0)$ , si ricava  $\rho_0 = 1$ . Dalla (1.2) otteniamo

$$\mathbf{b}(p_0)[d\mathbf{a}'_0|_{p_0}] = \Theta_0^0|_{p_0}\mathbf{a}_0(p_0) + \Theta_0^a|_{p_0}\mathbf{a}_a(p_0), \quad (2.5)$$

$$d\mathbf{a}_0|_{p_0} = \theta_0^0|_{p_0}\mathbf{a}_0(p_0) + \theta_0^a|_{p_0}\mathbf{a}_a(p_0) \quad (2.6)$$

Le (2.3)-(2.6) valgono per ogni  $p_0 \in S$ , quindi si ha:

$$\theta_0^a = \Theta_0^a \quad a = 1, 2, 3; \quad \rho_0 = 1; \quad \rho_1 = (\Theta_0^0 - \theta_0^0). \quad (2.7)$$

Da (2.7) e (2.5) si ricava

$$\mathbf{b}(p) [d(\mathbf{a}'_0)|_p] = d(\mathbf{a}_0)|_p + (\Theta_0^0 - \theta_0^0)|_p \mathbf{a}(p). \quad (2.8)$$

Imponendo il contatto analitico del secondo ordine, si ottiene

$$\mathbf{b}(p)\delta^2(\mathbf{a}'_0)|_p = \delta^2(\mathbf{a}_0)|_p + 2(\Theta_0^0 - \theta_0^0)|_p \delta(\mathbf{a}_0(p))|_p + \rho_2(p)\mathbf{a}_0(p), \quad (2.9)$$

$\forall p \in U$ , e  $\rho_2(p)$  è una 2-forma simmetrica.

Usando la (2.7) e sviluppando i calcoli dei getti del secondo ordine, si ricava

$$\rho_2 = \delta(\Theta_0^0 - \theta_0^0) + (\Theta_0^0 - \theta_0^0)^2 + \sum_{i=1,2} \theta_0^i (\Theta_0^0 - \theta_0^0), \quad (2.10)$$

$$\sum_{i=1,2} \theta_0^i (\Theta_0^3 - \theta_0^3) = 0, \quad (2.11)$$

$$\sum_{k=1,2} \theta_0^k [(\Theta_k^i - \theta_k^i) - \delta_k^i (\Theta_0^0 - \theta_0^0)] = 0, \quad i = 1, 2. \quad (2.12)$$

Da cui si ottiene

$$\Theta_0^i = \theta_0^i, \quad \Theta_i^3 = \theta_i^3, \quad \Theta_0^3 = \theta_0^3 = 0, \quad i = 1, 2. \quad (2.13)$$

Allora,  $\mathbf{a}'$  è un riferimento normale di  $f'$ . Quindi, si deduce che

$$\Omega = \Omega', \quad \Phi = \Phi', \quad \Psi = \Psi'.$$

Viceversa: supponiamo che le due immersioni  $f$  ed  $f'$  inducano su  $S$  le stesse forme di volume e gli stessi differenziali quadratici. Fissiamo riferimenti normali  $\mathbf{a}$  ed  $\mathbf{a}'$  di  $f$  ed  $f'$  rispettivamente, ed osserviamo che

$$\Theta_0^1 = \varepsilon\theta_0^1, \quad \Theta_0^2 = \varepsilon\theta_0^2, \quad \varepsilon = \pm 1. \quad (2.14)$$

Eventualmente usando l'azione di  $\mathbb{Z}_2$ , possiamo supporre  $\varepsilon = 1$ . Pertanto,

$$\theta_0^1 = \Theta_0^1, \quad i = 1, 2 \quad e \quad \Theta_1^3 = \theta_1^3 = \theta_0^1, \quad \Theta_2^3 = \theta_2^3 = -\theta_0^2. \quad (2.15)$$

Da cui

$$\Theta_0^0 = \theta_0^0, \quad \Theta_1^2 = \theta_1^2. \quad (2.16)$$

Definiamo

$$\mathbf{b}(p) = \mathbf{a}'(p)^{-1} \mathbf{a}(p), \quad \forall p \in U.$$

Dalla (2.15) e dalla (2.16) si deduce immediatamente che le equazioni (2.7)-(2.12) sono verificate. Allora, le immersioni  $\mathbf{b}(p)f$  ed  $f'$  hanno contatto analitico del secondo ordine, per ogni  $p \in S$ . Ciò significa che  $f$  ed  $f'$  sono deformazioni l'una dell'altra.  $\diamond$

**PROPOSIZIONE 2.5.** *La superficie  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  è deformabile se e solo se possiede un atlante di coordinate principali-isoterme.*

*Dimostrazione.* Supponiamo che  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  sia deformabile. Prendiamo una deformazione effettiva, che indichiamo con  $f' : S \rightarrow \mathbb{E}^3$ . Non è restrittivo supporre che la deformazione tra le due superfici sia l'identità.

Fissiamo riferimenti normali  $\mathbf{a}$  ed  $\mathbf{a}'$  di  $f$  ed  $f'$  rispettivamente. Dalla proposizione 2.4. si ha

$$\begin{aligned} \Theta_0^1 \wedge \Theta_0^2 &= \theta_0^1 \wedge \theta_0^2, \\ (\Theta_0^1)^2 + (\Theta_0^2)^2 &= (\theta_0^1)^2 + (\theta_0^2)^2, \\ (\Theta_0^1)^2 - (\Theta_0^2)^2 &= (\theta_0^1)^2 - (\theta_0^2)^2. \end{aligned}$$

Quindi

$$\Theta_0^1 = \varepsilon \theta_0^1, \quad \Theta_0^2 = \varepsilon \theta_0^2, \quad \varepsilon = \pm 1. \quad (2.17)$$

Eventualmente usando l'azione di  $\mathbb{Z}_2$  assumiamo  $\varepsilon = 1$ . Differenziando la (2.17) ricaviamo

$$\Theta_0^0 = \theta_0^0, \quad \Theta_1^2 = \theta_1^2. \quad (2.18)$$

Poniamo

$$\theta_1^0 - \Theta_1^0 = A\theta_0^1 + B\theta_0^2, \quad \theta_2^0 - \Theta_2^0 = -B\theta_0^1 + C\theta_0^2. \quad (2.19)$$

Differenziando (2.18), si ottiene  $B = 0$  e  $C = -A$ . Le due immersioni non sono congruenti, quindi  $A$  non può annullarsi identicamente.

Differenziando la (2.19), ed utilizzando le equazioni strutturali del gruppo si ricava

$$(dA + 2Aq_1\theta_0^2) \wedge \theta_0^1 = (dA - 2Aq_2\theta_0^1) \wedge \theta_0^2 = 0.$$

Da cui

$$dA - A\theta_0^0 = 0. \quad (2.20)$$

Ciò implica che se  $A$  si annulla in  $p \in S$  allora  $A = 0$  in un intorno  $p \in U$ . Pertanto si deve avere  $A(p) \neq 0 \forall p \in S$ . Dalle equazioni di struttura otteniamo

$$d\theta_0^0 = 2p_2\theta_0^1 \wedge \theta_0^2. \quad (2.21)$$

Combinando la (2.20) con la (2.21), si ha

$$p_2 = 0.$$

Quindi la superficie  $(S, f)$  è isoterma.

Viceversa, supponiamo  $p_2 = 0$ . Dalla (2.21) segue che  $\theta_0^0$  è una forma chiusa. Prendiamo una primitiva  $Q : S \rightarrow \mathbb{R}$  di  $\theta_0^0$  e poniamo

$$A = e^Q : S \rightarrow \mathbb{R}^+.$$

Definiamo

$$\Theta = \begin{pmatrix} \theta_0^0 & \Theta_1^0 & \Theta_2^0 & 0 & 0 \\ \theta_0^1 & 0 & -\theta_1^2 & -\theta_0^1 & \Theta_1^0 \\ \theta_0^2 & \theta_1^2 & 0 & \theta_0^2 & \Theta_2^0 \\ 0 & \theta_0^1 & -\theta_0^2 & 0 & 0 \\ 0 & \theta_0^1 & \theta_0^2 & 0 & -\theta_0^0 \end{pmatrix}$$

dove le  $\Theta_j^0$  sono definite nel modo seguente

$$\Theta_1^0 = \theta_1^0 - A\theta_0^1, \quad \Theta_2^0 = \theta_2^0 + A\theta_0^2.$$

$\Theta$  è una 1-forma a valori nell'algebra di Lie di  $G$  e verifica le equazioni

$$d\Theta + \Theta \wedge \Theta = 0. \quad (2.22)$$

Combinando la (2.22) con il teorema di Cartan-Darboux, si deduce l'esistenza di un'applicazione

$$\mathbf{a}' : S \rightarrow G$$

tale che  $\mathbf{a}'^*(\omega) = \Theta$ . Inoltre,  $\mathbf{a}'$  è univocamente determinata, a meno di traslazioni a sinistra.

Preso un punto  $p_0 \in S$ , scegliamo un intorno  $p_0 \in U$  ed una delle applicazioni  $\mathbf{a}' : S \rightarrow G$  in modo che  $\mathbf{a}'(p) \in P, \forall p \in U$ . Quindi poniamo

$$f' : U \rightarrow \mathbb{E}^3 : f'(p) = [\mathbf{a}'_0(p)], \quad \forall p \in U.$$

Per costruzione,  $\mathbf{a}'$  è un campo normale di  $f'$ . Pertanto, gli orientamenti ed i differenziali quadratici di  $f$  ed  $f'$  coincidono. Da ciò segue che  $f'$  è una deformazione effettiva di  $f|_U$ .  $\diamond$

**OSSERVAZIONE.** Le deformazioni di una superficie isoterma semplicemente connessa dipendono da una costante arbitraria. Equivalentemente, assegnata una superficie isoterma  $(S, f)$ , si può costruire una famiglia ad un parametro di superfici isoterme formata dalle deformazioni effettive di  $(S, f)$ .

### 3. Il sistema differenziale delle superfici isoterme.

Poniamo  $N = P \times \mathbb{R}^2 \times \mathbb{R}^3$  e denotiamo con  $(q_1, q_2)$  e con  $(p_1, p_2, p_3)$  le coordinate di  $\mathbb{R}^2$  e di  $\mathbb{R}^3$  rispettivamente. Su  $N$  fissiamo il coriferimento  $(\eta^\alpha, \omega^i, \mu^i, \zeta^a)$ :

$$\omega^i = \omega_0^i, \quad \mu^i = dq_i, \quad \zeta^a = dp_a \quad (3.1)$$

$$\begin{aligned} \eta^1 &= \omega_0^3, & \eta^2 &= \omega^1 - \omega_1^3, \\ \eta^3 &= \omega^2 + \omega_2^3, & \eta^4 &= \omega_3^0, \\ \eta^5 &= \omega_1^2 - q_1\omega^1 - q_2\omega^2, & \eta^6 &= \omega_0^0 + 2q_2\omega^1 - 2q_1\omega^2, \\ \eta^7 &= \omega_1^0 - p_1\omega^1 - p_2\omega^2, & \eta^8 &= \omega_2^0 + p_2\omega^1 - p_3\omega^2. \end{aligned} \quad (3.2)$$

Consideriamo il sistema di Pfaff definito dai sottofibrati

$$I = \text{Span}\{\eta^\alpha\} \subset J = \text{Span}\{\eta^\alpha, \omega^i\} \subset T^*(N).$$

Sia  $f : S \rightarrow \mathbb{E}^3$  una superficie senza punti ombelicali, e sia  $\mathbf{a} : S \rightarrow P$  un riferimento normale. Definiamo la sottovarietà integrale  $\Sigma : S \rightarrow N$  ponendo

$$\Sigma(x) = (\mathbf{a}(x), q_i(x), p_a(x)), \quad \forall x \in S.$$

Si ottengono così tutte le sottovarietà integrali del sistema  $(I, J)$ .

IL SISTEMA DIFFERENZIALE DELLE SUPERFICI ISOTERME.

Le superfici isoterme sono le soluzioni del sistema di Pfaff ottenuto dalla restrizione di  $(I, J)$  sulla sottovarietà  $M \subset N$ , definita dalla equazione  $p_2 = 0$ . Per semplicità, continueremo ad indicare con  $(I, J)$  la restrizione del sistema su  $M$ . Poniamo  $\xi^1 = \zeta^1$  e  $\xi^2 = \zeta^3$ , e consideriamo il parallelismo di  $M$  determinato dalle forme  $(\omega^i, \eta^\alpha, \mu^i, \xi^i)$ .

Le equazioni strutturali del sistema si ottengono differenziando (3.1) e (3.2). Dalla (1.2) e (1.3) otteniamo

$$d\eta^1 = d\eta^2 = d\eta^3 = d\eta^4 = 0 \pmod{\{I\}}, \quad (3.3)$$

e

$$\begin{aligned} d\eta^5 &= -\mu^1 \wedge \omega^1 - \mu^2 \wedge \omega^2 + \\ &\quad + (1 + p_1 + p_3 + q_1^2 + q_2^2)\omega^1 \wedge \omega^2 \pmod{\{I\}}, \\ d\eta^6 &= 2\mu^2 \wedge \omega^1 - 2\mu^1 \wedge \omega^2 \pmod{\{I\}}, \\ d\eta^7 &= -\xi^1 \wedge \omega^1 + q_1(3p_1 + p_3)\omega^1 \wedge \omega^2 \pmod{\{I\}}, \\ d\eta^8 &= \xi^2 \wedge \omega^2 + q_2(p_1 + 3p_3)\omega^1 \wedge \omega^2 \pmod{\{I\}}, \end{aligned} \quad (3.4)$$

dove  $\{I\}$  indica l'ideale algebrico generato dalle forme  $\eta^\alpha$ .

Dalla (3.3) e dalla (3.4), segue che il sistema è quasi-lineare ed inoltre, la “reduced tableau matrix” del sistema è

$$\begin{pmatrix} -\mu^1 & -\mu^2 \\ 2\mu^2 & -2\mu^1 \\ -\xi^1 & 0 \\ 0 & -\xi^2 \end{pmatrix}.$$

Allora, i caratteri ridotti di Cartan sono

$$s'_1 = 4, \quad s'_2 = 0. \quad (3.5)$$

Fissiamo  $m \in M$  ed effettuiamo i calcoli in  $m$ . Le equazioni di un elemento integrale bidimensionale sono

$$\begin{aligned} \eta^\alpha &= 0, & \alpha &= 1, \dots, 8; \\ \mu^i &= M_j^i \omega^j, & \xi^i &= X_j^i \omega^j, \quad i = 1, 2, \end{aligned} \quad (3.6)$$

a cui aggiungiamo le equazioni che si ricavano sostituendo (3.6) in (3.4):

$$\begin{aligned} M_2^1 - M_1^2 + (1 + p_1 + p_3 + q_1^2 + q_2^2) &= 0; \\ -M_2^2 - M_1^1 &= 0; \\ X_2^1 + q_1(3p_1 + p_3) &= 0 \\ -X_1^3 + q_2(p_1 + 3p_3) &= 0. \end{aligned}$$

Di conseguenza, gli elementi integrali in  $m$  formano una sottovarietà affine quadridimensionale di  $G_2(TM)_m$ . Ricordando la (3.5), vediamo che le ipotesi del test di Cartan sono verificate. Quindi possiamo enunciare la seguente Proposizione:

**PROPOSIZIONE 3.2.** *Il sistema differenziale delle superfici isoterme è involutivo e le sue soluzioni dipendono da quattro funzioni arbitrarie in una variabile.*

Fissiamo un elemento integrale unidimensionale  $L \subset T(M)_m$ , e poniamo

$$L = \text{Span} \left\{ h^i \frac{\partial}{\partial \omega^i} + m^i \frac{\partial}{\partial \mu^i} + x^i \frac{\partial}{\partial \xi^i} \right\}, \quad (3.7)$$

dove

$$\frac{\partial}{\partial \omega^i}, \quad \frac{\partial}{\partial \eta^\alpha}, \quad \frac{\partial}{\partial \mu^i}, \quad \frac{\partial}{\partial \xi^i}$$

sono i campi vettoriali duali alle forme del parallelismo. Dalla (3.7) e dalla (3.4) si ricava che le equazioni del sottospazio polare  $H(L)$  di  $L$  sono:

$$\begin{aligned} \eta^\alpha &= 0, \quad \alpha = 1, \dots, 8; \\ h^1 \mu^1 + h^2 \mu^2 &= [m^1 - (1 + p_1 + p_3 + q_1^2 + q_2^2)h^2] \omega^1 + \\ &\quad + [m^2 + (1 + p_1 + p_3 + q_1^2 + q_2^2)h^1] \omega^2; \\ h^2 \mu^2 - h^2 \mu^1 &= -m^2 \omega^1 + m^1 \omega^2; \\ h^1 \xi^1 &= [x^1 - q_1(3p_1 + p_3)h^2] \omega^1 + q_1(3p_1 + p_3)h^1 \omega^2; \\ h^2 \xi^2 &= q_2(p_1 + 3p_3)h^2 \omega^1 + [x^2 - q_2(p_1 + 3p_3)h^1] \omega^2. \end{aligned}$$

Se  $h^1 h^2 \neq 0$ , allora  $\dim H(L) = 2$  e quindi il sottospazio polare è l'unico elemento integrale bidimensionale che contiene  $L$ . Riassumendo:

**LEMMA 3.3.** *Sia  $L$  un elemento integrale 1-dimensionale di  $(I, J)$ . Se  $h^1 h^2 \neq 0$ , allora  $L$  è  $K$ -regolare. Inoltre, esiste un unico elemento integrale bidimensionale  $H(L)$  che lo contiene.*

Una curva integrale  $\gamma : (-\varepsilon, \varepsilon) \rightarrow M$  di  $(I, J)$  si dice *regolare* se, per ogni  $\tau \in (-\varepsilon, \varepsilon)$ , la retta tangente a  $\gamma$  in  $\tau$  verifica  $h^1 h^2 \neq 0$ . Dal lemma 3.3 e dal teorema di Cartan-Kähler (cfr.[5]) ricaviamo:

**LEMMA 3.4.** *Data una curva regolare ed analitica  $\gamma(t) : (-\varepsilon, \varepsilon) \rightarrow M$ , esiste un'unica sottovarietà integrale analitica  $F(t, s) : (-\varepsilon, \varepsilon) \times (-\varepsilon', \varepsilon') \rightarrow M$  tale che  $F(t, 0) = \gamma(t)$ .*

Da cui il teorema:

**TEOREMA 3.5.** *Siano date quattro funzioni analitiche  $s_i(t), r_i(t) : (-\varepsilon, \varepsilon) \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $i = 1, 2$ , ed un elemento  $\mathbf{b} \in P$ , esiste allora un'unica superficie analitica  $(\Omega, f)$  definita in un intorno  $\Omega$  dell'origine di  $\mathbb{R}^2$  ed un unico riferimento normale  $\mathbf{a} : \Omega \rightarrow P$  di  $(\Omega, f)$  tali che:*

- (i)  $(\Omega, f)$  sia una superficie isoterma.
- (ii)  $\mathbf{a}(0, 0) = \mathbf{b}$ ;  $q_i(t, 0) = s_i(t)$ ,  $1 \leq i \leq 2$ ;  
 $p_1(t, 0) = r_1(t)$ ,  $p_3(t, 0) = r_2(t)$ .
- (iii)  $f^*(\theta_0^1)|_{(-\varepsilon, \varepsilon) \times \{0\}} = f^*(\theta_0^2)|_{(-\varepsilon, \varepsilon) \times \{0\}} = dt$ .

*Dimostrazione.* Date le funzioni  $s_i(t)$  ed  $r_i(t)$ ,  $i = 1, 2$ , consideriamo la 1-forma a valori nell'algebra di Lie di  $G$ :

$$\Lambda = \begin{pmatrix} 2(s_1 - s_2) & r_1 & r_2 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & -(s_1 + s_2) & -1 & r_1 \\ 1 & (s_1 + s_2) & 0 & 1 & r_2 \\ 0 & 1 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 1 & 0 & 2(s_2 - s_1) \end{pmatrix} dt.$$

Questa è una forma analitica e le condizioni d'integrabilità

$$d\Lambda + \Lambda \wedge \Lambda = 0$$

sono automaticamente verificate. Allora, esiste un'unica curva analitica

$$\mathbf{c}(t) : (-\varepsilon, \varepsilon) \longrightarrow G$$

tale che

$$c^{-1} d\mathbf{c} = \Lambda, \quad \mathbf{c}(0) = \mathbf{b}.$$

Siccome  $\mathbf{b} \in P \subset G$ , possiamo restringere il dominio di definizione in modo che  $\mathbf{c}(t) \in P, \forall t \in (-\varepsilon, \varepsilon)$ . Definiamo  $\gamma(t) : (-\varepsilon, \varepsilon) \longrightarrow M$  nel modo seguente:

$$\gamma(t) = (\mathbf{c}(t), s_i(t), r_i(t)), \quad \forall t \in (-\varepsilon, \varepsilon).$$

Per costruzione,  $\gamma(t)$  è una curva regolare ed analitica. Quindi, dal lemma 3.4 si deduce l'esistenza di un'unica sottovarietà integrale analitica

$$\Sigma : \Omega = (-\varepsilon, \varepsilon) \times (-\varepsilon, \varepsilon) \longrightarrow M$$

tale che  $\Sigma(t, 0) = \gamma(t), \forall t \in (-\varepsilon, \varepsilon)$ . Poniamo

$$\Sigma(t, s) = (\mathbf{a}(t, s); q_1(t, s), q_2(t, s); p_1(t, s), p_3(t, s));$$

$$f(t, s) = [\mathbf{a}_0(t, s)].$$

La  $(\Omega, f)$  è una superficie isoterma,  $\mathbf{a} : \Omega \longrightarrow P$  è un riferimento normale e le  $q_i$  e le  $p_a$  sono le funzioni invarianti. Con ciò il teorema è provato.

Per quanto riguarda l'unicità, procediamo nel modo seguente: supponiamo di avere una seconda superficie  $(\Omega, f')$  che verifichi le stesse condizioni. Indichiamo con  $\mathbf{a}' : \Omega \longrightarrow P$  il suo riferimento normale, con  $\Sigma' : \Omega \longrightarrow M$  il suo sollevamento in  $M$ , e sia  $\gamma'(t)$  la restrizione di  $\Sigma'$  su  $(-\varepsilon, \varepsilon) \times \{0\}$ . Da (i), (ii) e (iii) ricaviamo

$$\gamma'(t) = (\mathbf{c}'(t), s_i(t), r_i(t)).$$

Inoltre,  $\mathbf{c}'(t) : (-\varepsilon, \varepsilon) \longrightarrow G$  è la soluzione dell'equazione differenziale ordinaria  $c'^{-1} d\mathbf{c}' = \Lambda$  che verifica la condizione iniziale  $\mathbf{c}'(0) = \mathbf{b}$ .

Allora,  $\gamma$  e  $\gamma'$  coincidono e quindi, usando il lemma 3.4, avremo  $\Sigma = \Sigma'$  in un intorno dell'origine di  $\mathbb{R}^2$ .  $\diamond$

## BIBLIOGRAFIA

- [1] BIANCHI L., *Complementi alle ricerche sulle superfici isoterme*, Ann. Mat. pura ed appl. (3), **12** (1906), 19-54.
- [2] BLASCHKE W., *Vorlesungen über Differentialgeometrie*, Vol. **3**, Springer, Berlin, (1929).
- [3] BOUR, *Mémoire sur la déformation des surfaces*, Journal de l'École Polytechnique, Vol. **XXXIX** (1862).
- [4] BRYANT R., *A duality theorem for Willmore surfaces*, J. Differential Geometry **20** (1984), 23-54.
- [5] BRYANT R. L., CHERN S. S., GARDNER R. B., GOLDSCHMIDT H. L. and GRIFFITHS P. A., *Exterior Differential Systems*, Mathematical Sciences Research Institute Publications, Springer-Verlag, New York Berlin Heidelberg, 1991.
- [6] BURSTALL F., HERTRICH-JERONIM U., PEDIT F. and PINKALL U., *Curved Flats and Isothermic Surfaces*, Preprint, November 1994.
- [7] CALAPSO P., *Sulle superfici a linee di curvatura isoterme*, Rend. Circ. Matem. Palermo, t. **XVII** (1903), 275-286.
- [8] CALAPSO P., *Sugli invarianti del gruppo delle trasformazioni conformi dello spazio*, Rend. Circ. Matem. Palermo, t. **XXII** (1906), 197-213.
- [9] CALAPSO P., *Sulle trasformazioni delle superfici isoterme*, Ann. Mat. pura ed appl. (3), **24** (1915), 11-48.
- [10] CARTAN É., *Sur le problème général de la déformation*, C. R. Congrès Strasbourg (1920), 397-406; or Oeuvres Complètes, III **1**, 539-548.
- [11] CARTAN É., *Les systèmes différentiels extérieurs et leurs applications géométriques*, Hermann, Paris, 1945.
- [12] CHRISTOFFEL E. B., *Ueber einige allegemeine Eigenschaften der Minimumsflächen*, Crelle, Vol. **57** (1867), 218-228.
- [13] CIESLINSKI J., GOLDSTEIN P. and SYM A., *Isothermic Surfaces in  $\mathbb{E}^3$  as Soliton Surfaces*, Physics Letters A **205** (1995), 37-43.
- [14] DARBOUX G., *Leçons sur la théorie générale des Surfaces*, Chelsea publishing company, Bronx, New York, 1972.
- [15] FERUS D. and PEDIT F., *Curved Flats in Symmetric Spaces*, manuscript 1993.
- [16] FUBINI G., *Applicabilità proiettiva di due superfici*, Rend. Circ. Mat. Palermo, t. **XLI** (1916), 1-28.

- [17] GRIFFITHS P., *On Cartan's method of Lie group and moving frames as applied to uniqueness and existence questions in Differential geometry*, Duke Math. J., **41** (1974), 775-814.
- [18] JENSEN G. R., *Higer order contact of submanifolds of homogeneous spaces*, Lecture Notes in Math., Vol. **610**, Springer, Berlin, 1977.
- [19] JENSEN G. R., *Deformation of submanifolds of homogeneous spaces*, J. Differential Geometry **16** (1981), 213-246.
- [20] MALLIAVIN P., *Géométrie différentielle intrinsèque*, Hermann, Paris, 1972.
- [21] SCHIEMANGK C. and SULANKE R., *Submanifolds of the Möbius space*, Math. Nachr. **96** (1980), 165-183.
- [22] TRESSE A., *Sur les invariants différentielle d'une surface par rapport aux transformations conformes de l'espace*, Comptes rendus de l'Academie des Sciences, Vol. **CXIV** (1892), 948-950; Acta mathematica, t. **18**, Chap. 2 (1894).
- [23] VESSIOT E., *Contribution a la géometrie conforme. Théorie des surfaces*, Bull. Soc. Math. France, **54** (1926), 139-176, **55** (1927), 39-79.