

Isometrias

ejemplo: Π plano que pssz por p_0 y
está generado por $\{\pi_1, \pi_2\}$ ortogonales
una pssz de Π es

$$\psi: \mathbb{R}^2 \rightarrow \Pi \quad \psi(u, v) = u\pi_1 + v\pi_2 + p_0$$

$$\Rightarrow E = 1 \quad F = 0 \quad G = 0$$

Sea C cilindro $C = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid x^2 + y^2 = 1\}$

$$\text{con } U = (0, 2\pi) \times \mathbb{R} \quad \psi: U \rightarrow C$$

$$\psi(u, v) = (\cos u, \sin u, v)$$

$$\Rightarrow \tilde{E} = 1 \quad \tilde{F} = 0 \quad \tilde{G} = 1$$

Queremos una isometria $\tilde{\Gamma}$

$$\overset{C}{\psi} \quad \psi: \rightarrow \Pi$$

$$\text{Sea } \tilde{\Gamma} = \psi \circ \psi^{-1}: \psi(U) \rightarrow \Pi$$

$dF \circ \psi = d\psi$
 o) Veremos que es isometría

Dado $w \in T_p C$, $w = w_1 \psi_u + w_2 \psi_v$
 $p \in \psi(U)$ ($\psi(u_0, v_0) = p$)

$$\underline{dF_p(w)} = w_1 \underline{dF_p(\psi_u)} + w_2 dF_p(\psi_v)$$

$$= w_1 \psi_u + w_2 \psi_v$$

$$dF_p(\psi_u) = \frac{d(F \circ \psi)}{du} \Big|_{(u_0, v_0)} = \frac{d\psi}{du} \Big|_{(u_0, v_0)}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow I_{F(p)}(dF_p(w)) &= w_1^2 \tilde{E} + 2w_1 w_2 \tilde{F} + w_2^2 \tilde{G} \\ &= w_1^2 \tilde{E} + 2w_1 w_2 \tilde{F} + w_2^2 \tilde{G} \\ &= I_p(w) \end{aligned}$$

$\Rightarrow F$ preserva primera forma

$F: \psi(U) \rightarrow \psi(U)$ es difeo

por $\psi: U \rightarrow S_1$ es difeo

$\Rightarrow \psi^{-1}$ también

y $\psi: U \rightarrow S_2$ es difeo

$\Rightarrow F$ es isometría local en p ($\forall p \in \psi(U)$)

Repetiendo el argumento con

$$V = \{ (u, v) \in \mathbb{R}^2 / -\pi < u < \pi, v \in \mathbb{R} \}$$

obtenemos una isometría local $\forall q \in \mathcal{U}(V)$

luego el cilindro es localmente isométrico al plano

comentario: No se puede extender a una isometría en todo el cilindro.

Prop Supongamos que existen parametrizaciones $\mathcal{U}: U \rightarrow S$ y $\tilde{\mathcal{U}}: U \rightarrow \tilde{S}$ tales que

$$E = \tilde{E} \quad F = \tilde{F} \quad G = \tilde{G}$$

Entonces el mapa $F = \tilde{\mathcal{U}} \circ \mathcal{U}^{-1}: \mathcal{U}(U) \rightarrow \tilde{S}$ es una isometría local en $p \forall p \in \mathcal{U}(U)$

demo $p \in \mathcal{U}(U)$, $w \in T_p \mathcal{S}$

$$w = \alpha'(0) \quad \alpha(t) = \mathcal{U}(u(t), v(t))$$

$$\mathcal{U}(u_0, v_0) = p$$

$$w = u'(0) \mathcal{U}_u(q) + v'(0) \mathcal{U}_v(q)$$

$$\rightarrow dF_p(w) = \left. \frac{d}{dt} \right|_0 F(\alpha(t))$$

$$= \left. \frac{d}{dt} \right|_0 \tilde{\mathcal{U}}(u(t), v(t))$$

$$= u'(0) \tilde{\mathcal{U}}_u(q) + v'(0) \tilde{\mathcal{U}}_v(q) \\ (u(0), v(0))$$

Sea S sup regular con orientación N

$\psi: U \rightarrow S$ una parzen compatible
con N $\left(\frac{\psi_u \times \psi_v}{\|\psi_u \times \psi_v\|} \right)$

$\rightarrow \{\psi_u, \psi_v, N\}$ Base de \mathbb{R}^3

estudiamos sus derivadas

$$\psi_{uu} = T_{11}^1 \psi_u + T_{11}^2 \psi_v + L_1 N$$

$$\psi_{uv} = T_{12}^1 \psi_u + T_{12}^2 \psi_v + L_2 N$$

$$\psi_{vv} = T_{22}^1 \psi_u + T_{22}^2 \psi_v + L_3 N$$

$$e = \langle \psi_{uu}, N \rangle = L_1$$

$$g = \langle \psi_{vv}, N \rangle = L_3$$

$$f = \langle \psi_{uv}, N \rangle = L_2$$

T_{ij}^h son funciones diferenciables
y se los llaman símbolos de
Christoffel

$$\begin{aligned} \rightarrow \langle \psi_u, \psi_u \rangle &= T_{11}^1 E + T_{11}^2 F \\ \rightarrow \langle \psi_u, \psi_v \rangle &= T_{11}^1 F + T_{11}^2 G \end{aligned} \Rightarrow \begin{pmatrix} E & F \\ F & G \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_{11}^1 \\ T_{11}^2 \end{pmatrix}$$

Por otro lado

$$\langle \psi_u, \psi_u \rangle = \frac{1}{2} \langle \psi_u, \psi_u \rangle_u = \frac{1}{2} E_u$$

$$\begin{aligned} \langle \psi_u, \psi_v \rangle &= \langle \psi_u, \psi_v \rangle + \langle \psi_u, \psi_{-u} \rangle = \langle \psi_u, \psi_{-v} \rangle \\ &= \langle \psi_u, \psi_v \rangle_u - \frac{1}{2} \langle \psi_u, \psi_u \rangle_v \\ &= F_u - \frac{1}{2} E_v \end{aligned}$$

luego tenemos

$$\begin{pmatrix} E & F \\ F & G \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_{11}^1 \\ T_{11}^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{2} E_u \\ F_u - \frac{1}{2} E_v \end{pmatrix}$$

De manera análoga

$$\begin{pmatrix} E & F \\ F & G \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_{12}^1 \\ T_{12}^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{2} E_v \\ \frac{1}{2} G_u \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} E & F \\ F & G \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_{21}^1 \\ T_{22}^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} Fv - \frac{1}{2} G_u \\ \frac{1}{2} Gv \end{pmatrix}$$

luego como $EG - F^2 > 0$
 $(\det \begin{pmatrix} E & F \\ F & G \end{pmatrix})$

$\Rightarrow T_{ij}^h$ puede expresarse en
 términos de E, F, G y sus
 derivadas parciales.