

GEOMETRÍA INTRÍNSECA DE SUPERFICIES

ALAN REYES-FIGUEROA GEOMETRÍA DIFERENCIAL

(AULA 27) 27.ABRIL.2023

Sea $S \subset \mathbb{R}^3$ una superficie regular orientada, y sea $\mathbf{x}: U \subseteq \mathbb{R}^2 \to S$ una parametrización. Tenemos asociadas seis aplicaciones $E, F, G, e, f, g: U \to \mathbb{R}$ correspondientes a los coeficientes de la primera y segunda forma fundamental.

Definición

Diremos que una cantidad asociada a la superficie S es **intrínseca** si es posible escribirla en términos de la primera forma fundamental (como función de los coeficientes E, F, G). Una cantidad es **extrínseca** si depende de la segunda forma fundamental.

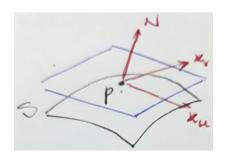
• La geometría intrínseca es la geometría que seres bidimensionales puros pueden reconocer, sin ningún conocimiento de la tercera dimensión.

Estamos interesados en responder:

- ¿Qué condiciones sobre las funciones *E*, *F*, *G*, *e*, *f*, *g* garantizan que estas provengan de alguna parametrización de una superficie? En ese caso, ¿la superficie queda únicamente determinada a menos de movimientos rígidos?
- ¿Cuáles cantidades geométricas asociadas a una superficie son intrínsecas? Seguramente ángulos y las longitudes se encuentran entre estas propiedades. La pregunta que surge en particular, si alguna de las las cantidades de curvatura son de este tipo.

Recordemos que $g_{ij}=\langle \mathbf{x}_i,\mathbf{x}_j\rangle$, $h_{ij}=\langle N,\mathbf{x}_{ij}\rangle$, $a_{ij}=\langle N_i,\mathbf{x}_j\rangle$, con

$$DN = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{21} \ a_{12} & a_{22} \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} h_{11} & h_{12} \ h_{21} & h_{22} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} g_{11} & g_{12} \ g_{21} & g_{22} \end{pmatrix}^{-1}.$$



Sea S superficie regular orientada, $\mathbf{x} = \mathbf{x}(u,v)$ su parametrización. Consideramos el triedro local formado por $\mathbf{x}_u, \mathbf{x}_v$ y N (base local de \mathbb{R}^3).

Podemos escribir los vectores \mathbf{x}_{uu} , \mathbf{x}_{uv} , \mathbf{x}_{vu} , \mathbf{x}_{vv} , N_u , N_v en términos de esta base.

$$\begin{array}{lll}
\mathbf{x}_{uu} & = & \Gamma^{u}_{uu}\mathbf{x}_{u} + \Gamma^{v}_{uu}\mathbf{x}_{v} + h_{uu}N, \\
\mathbf{x}_{uv} & = & \Gamma^{u}_{uv}\mathbf{x}_{u} + \Gamma^{v}_{uv}\mathbf{x}_{v} + h_{uv}N, \\
\mathbf{x}_{vu} & = & \Gamma^{u}_{vu}\mathbf{x}_{u} + \Gamma^{v}_{vu}\mathbf{x}_{v} + h_{vu}N, \\
\mathbf{x}_{vv} & = & \Gamma^{u}_{vv}\mathbf{x}_{u} + \Gamma^{v}_{vv}\mathbf{x}_{v} + h_{vv}N,
\end{array}$$
(1)

$$\begin{cases}
N_u = a_{11}\mathbf{x}_u + a_{21}\mathbf{x}_v, \\
N_v = a_{12}\mathbf{x}_u + a_{22}\mathbf{x}_v.
\end{cases}$$
(2)

donde $\Gamma_{ij}^k \in \mathbb{R}$.

Definición

Los coeficientes Γ^k_{ij} se llaman los **símbolos de Christoffel** asociados a **x**.



En lo que sigue, escribimos u=1, v=2 y utilizamos la notación compacta de Einstein

$$a_i^k b_{kj} = \sum_k a_{ik} b_{kj}.$$

Con esta notación, los sistema de ecuaciones (1) y (2) se escriben como

$$\mathbf{x}_{ij} = \Gamma_{ij}^{k} \mathbf{x}_{k} + h_{ij} N,$$
 $N_{i} = a^{k}_{i} \mathbf{x}_{k},$

para $i, j, k \in \{1, 2\}$



Por otro lado, $\mathbf{x}_{ij} = \mathbf{x}_{ji} \Rightarrow \Gamma^k_{ij} = \Gamma^k_{ji}$, de modo que los símbolos de Christoffel son simétricos en re lación a los índices inferiores.

Recordemos que la primera forma fundamental se representa por $G=(g_{ij})$, con $g_{ij}=\langle \mathbf{x}_i,\mathbf{x}_j\rangle$ Denotamos la inversa por $G^{-1}=(g^{ij})$. Tenemos

$$g_{ik}g^{kj}=\delta_i^j$$
 (delta de Kronecker).

De ahí que

$$\langle \mathbf{x}_{ij}, \mathbf{x}_{\ell} \rangle = \langle \Gamma^k_{ij} \mathbf{x}_k + h_{ij} N, \mathbf{x}_{\ell} \rangle = \Gamma^k_{ij} \langle \mathbf{x}_k, \mathbf{x}_{\ell} \rangle + h_{ij} \langle N, \mathbf{x}_{\ell} \rangle = \Gamma^k_{ij} g_{k\ell} = g_{k\ell} \Gamma^k_{ij}.$$

$$\Rightarrow g^{\ell p} \langle \mathbf{x}_{ij}, \mathbf{x}_{\ell} \rangle = g^{\ell p} g_{k\ell} \Gamma^k_{ij} = \delta^p_k \Gamma^k_{ij} = \Gamma^p_{ij}.$$

Portanto
$$\Gamma^k_{ij} = g^{\ell k} \langle \mathbf{x}_{ij}, \mathbf{x}_{\ell} \rangle. \tag{3}$$

Además,

$$\begin{aligned}
\partial_{k}g_{ij} &= \partial_{k}\langle \mathbf{x}_{i}, \mathbf{x}_{j} \rangle = \langle \mathbf{x}_{ik}, \mathbf{x}_{j} \rangle + \langle \mathbf{x}_{i}, \mathbf{x}_{jk} \rangle, \\
-\partial_{j}g_{ik} &= -\partial_{j}\langle \mathbf{x}_{i}, \mathbf{x}_{k} \rangle = -\langle \mathbf{x}_{ij}, \mathbf{x}_{k} \rangle - \langle \mathbf{x}_{i}, \mathbf{x}_{jk} \rangle, \\
\partial_{i}g_{jk} &= \partial_{i}\langle \mathbf{x}_{j}, \mathbf{x}_{k} \rangle = \langle \mathbf{x}_{ij}, \mathbf{x}_{k} \rangle + \langle \mathbf{x}_{j}, \mathbf{x}_{ik} \rangle.
\end{aligned}$$

Sumando estas tres ecuaciones, obtenemos

$$\partial_k g_{ij} - \partial_j g_{ik} + \partial_i g_{jk} = \langle \mathbf{x}_{ik}, \mathbf{x}_j \rangle + \langle \mathbf{x}_j, \mathbf{x}_{ik} \rangle = 2 \langle \mathbf{x}_{ik}, \mathbf{x}_j \rangle. \tag{4}$$

Sustituyendo (4) en (3), obtenemos

$$\Gamma_{ij}^{k} = \frac{1}{2}g^{\ell k} (\partial_{i}g_{j\ell} + \partial_{j}g_{i\ell} - \partial_{\ell}g_{ij}).$$



Hemos probado entonces que

Propiedad

Los símbolos de Christoffel Γ^k_{ij} son cantidades intrínsecas. \Box

Corolario

Los símbolos de Christoffel Γ^k_{ii} son invariantes por isometrías. \Box

Dadas funciones $E, F, G, e, f, g : U \subseteq \mathbb{R}^2 \to \mathbb{R}$, ¿existe alguna parametrización **x** de una superficie tal que E, F, G, e, f, g sean los coeficientes de la primera y segunda forma fundamental asociada a **x**?

Obs! Requerimos algunas condiciones necesarias

- E > 0, G > 0,
- $EG F^2 > 0$.

Podemos derivar otras condiciones de compatibilidad. Recordemos que

$$\begin{array}{rcl} \mathbf{x}_{ij} & = & \Gamma^k_{ij}\mathbf{x}_k + h_{ij}N, \\ N_i & = & a^k_{ii}\mathbf{x}_k, \\ \Gamma^k_{ij} & = & \frac{1}{2}g^{\ell k}(\partial_i g_{j\ell} + \partial_j g_{i\ell} - \partial_\ell g_{ij}). \end{array}$$

Derivando parcialmente la primer ecuación

$$\left(\Gamma_{ij}^{k}\mathbf{x}_{k}+h_{ij}N\right)_{m}=(\mathbf{x}_{ij})_{m}=\mathbf{x}_{ijm}=\mathbf{x}_{imj}=(\mathbf{x}_{im})_{j}=\left(\Gamma_{im}^{k}\mathbf{x}_{k}+h_{im}N\right)_{j}.$$

Denotamos por $\Gamma^k_{ii,m} = \partial_m \Gamma^k_{ii}$. Entonces

$$\Gamma^k_{ij,m}\mathbf{x}_k + \Gamma^k_{ij}\mathbf{x}_{km} + h_{ij,m}N + h_{ij}N_m = \Gamma^k_{im,j}\mathbf{x}_k + \Gamma^k_{im}\mathbf{x}_{kj} + h_{im,j}N + h_{im}N_j.$$

$$\Rightarrow \qquad = \frac{\Gamma_{ij,m}^{k} \mathbf{x}_{k} + \Gamma_{ij}^{k} (\Gamma_{km}^{\ell} \mathbf{x}_{\ell} + h_{km} N) + h_{ij,m} N + h_{ij} \alpha^{\ell}_{m} \mathbf{x}_{\ell}}{\Gamma_{im,j}^{k} \mathbf{x}_{k} + \Gamma_{im}^{k} (\Gamma_{kj}^{\ell} \mathbf{x}_{\ell} + h_{kj} N) + h_{im,j} N + h_{im} \alpha^{\ell}_{j} \mathbf{x}_{\ell}}.$$

Reescribiendo
$$\Gamma^k_{ij,m} = \Gamma^\ell_{ij,m}$$
, $\Gamma^k_{im,j} = \Gamma^\ell_{im,j}$

$$\begin{split} & \left(\Gamma_{ij,m}^{\ell} + \Gamma_{ij}^{k} \Gamma_{km}^{\ell} + h_{km} a^{\ell}_{m}\right) \mathbf{x}_{\ell} + \left(h_{ij,m} N + h_{km} \Gamma_{ij}^{k}\right) N \\ &= \left(\Gamma_{im,j}^{\ell} + \Gamma_{im}^{k} \Gamma_{kj}^{\ell} + h_{kj} a^{\ell}_{j}\right) \mathbf{x}_{\ell} + \left(h_{im,j} N + h_{kj} \Gamma_{im}^{k}\right) N. \end{split}$$

Como \mathbf{x}_ℓ y N son independientes, podemos deducir las primeras ecuaciones de compatibilidad.

1.
$$\Gamma^\ell_{ij,m} + \Gamma^k_{ij}\Gamma^\ell_{km} + h_{km}a^\ell_{m} = \Gamma^\ell_{im,j} + \Gamma^k_{im}\Gamma^\ell_{kj} + h_{kj}a^\ell_{j}$$
,

2.
$$h_{ij,m}N + h_{km}\Gamma_{ij}^k = h_{im,j}N + h_{kj}\Gamma_{im}^k$$
.

Hacemos un tratamiento similar con la segunda ecuación

$$(a^{k}{}_{i}\mathbf{x}_{k})_{i} = (N_{i})_{j} = N_{ij} = N_{ji} = (N_{j})_{i} = (a^{k}{}_{j}\mathbf{x}_{k})_{i}$$

$$\Rightarrow a^k{}_{i,j}\mathbf{x}_k + a^k{}_i\mathbf{x}_{kj} = N_{ij} = N_{ji} = a^k{}_{j,i}\mathbf{x}_k + a^k{}_j\mathbf{x}_{ki}$$
 o equivalentemente

$$a^k_{i,j}\mathbf{x}_k + a^k_{i}(\Gamma^{\ell}_{kj}\mathbf{x}_{\ell} + h_{kj}\mathbf{N}) = a^k_{j,i}\mathbf{x}_k + a^k_{j}(\Gamma^{\ell}_{ki}\mathbf{x}_{\ell} + h_{ki}\mathbf{N}).$$

Reescribiendo $\Gamma^k_{ij,m} = \Gamma^\ell_{ij,m}$, $\Gamma^k_{im,j} = \Gamma^\ell_{im,j}$

$$(a^{\ell}{}_{i,j}+a^{k}{}_{i}\Gamma^{\ell}{}_{kj})\mathbf{x}_{\ell}+a^{k}{}_{i}h_{kj}N=(a^{k}{}_{j,i}+a^{k}{}_{j}\Gamma^{\ell}{}_{ki})\mathbf{x}_{\ell}+a^{k}{}_{j}h_{ki}N.$$

De nuevo, como \mathbf{x}_ℓ y N son independientes, obtenemos otras dos ecuaciones de compatibilidad.

3.
$$a^{\ell}_{i,j} + a^{k}_{i}\Gamma^{\ell}_{kj} = a^{k}_{j,i} + a^{k}_{j}\Gamma^{\ell}_{ki}$$
,

4.
$$a^k{}_i h_{kj} = a^k{}_j h_{ki}$$
.

Por otro lado, de la condición de compatibilidad (1.) tenemos

$$h_{ij}a^{\ell}_{m} - h_{im}a^{\ell}_{j} = \Gamma^{\ell}_{im,i} - \Gamma^{\ell}_{ii,m} + \Gamma^{k}_{im}\Gamma^{\ell}_{ki} - \Gamma^{k}_{ii}\Gamma^{\ell}_{km}. \tag{5}$$

Teorema (Teorema Egregium de Gauss)

La curvatura gaussiana K es una cantidad intrínseca.

Prueba:

$$-EK = -E\frac{eg - f^{2}}{EG - F^{2}} = e\frac{fF - gE}{EG - F^{2}} - f\frac{eF - fE}{EG - F^{2}}$$
$$= h_{11}a_{22} - h_{12}a_{21}$$
$$= \Gamma_{12,1}^{2} - \Gamma_{11,2}^{2} + \Gamma_{12}^{k}\Gamma_{k1}^{2} - \Gamma_{11}^{k}\Gamma_{k2}^{1},$$

donde la última igualdad es la eq. (5) con i = j = 1, $\ell = m = 2$.

De ahí que

$$K = -\frac{1}{g_{11}} \Big(\Gamma_{12,1}^2 - \Gamma_{11,2}^2 + \Gamma_{12}^k \Gamma_{k1}^2 - \Gamma_{11}^k \Gamma_{k2}^1 \Big).$$

