

#### GEOMETRÍA INTRÍNSECA DE SUPERFICIES

ALAN REYES-FIGUEROA GEOMETRÍA DIFERENCIAL

(AULA 23) 14.ABRIL.2021

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 asociado 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.

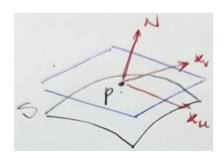
 La geometría intrínseca es la geometría que seres bidimensionales puros pueden reconocer, sin ningún conocimiento de la tercera dimensión.

#### 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 dereminada a menos de movimientos rígidos?
- ¿Cuáles cantidades geométricas asociadas a una superficie son intrínsecos?
   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.

$$\mathbf{x}_{uu} = \Gamma_{uu}^{u} \mathbf{x}_{u} + \Gamma_{uu}^{v} \mathbf{x}_{v} + h_{uu} N, 
\mathbf{x}_{uv} = \Gamma_{uv}^{u} \mathbf{x}_{u} + \Gamma_{vv}^{v} \mathbf{x}_{v} + h_{uv} N, 
\mathbf{x}_{vu} = \Gamma_{vu}^{u} \mathbf{x}_{u} + \Gamma_{vu}^{v} \mathbf{x}_{v} + h_{vu} N, 
\mathbf{x}_{vv} = \Gamma_{vv}^{u} \mathbf{x}_{u} + \Gamma_{vv}^{v} \mathbf{x}_{v} + h_{vv} N, 
N_{u} = a_{11} \mathbf{x}_{u} + a_{21} \mathbf{x}_{v}, 
N_{v} = a_{12} \mathbf{x}_{u} + a_{22} \mathbf{x}_{v}.$$
(1)

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

#### Definición

Los coeficientes  $\Gamma_{ii}^k$  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  $a_i^k b_{kj} = \sum_k a_{ik} b_{kj}$ .

Entonces, el sistema de ecuaciones (1) se escribe 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

$$egin{aligned} \langle \mathbf{x}_{ij}, \mathbf{x}_{\ell} 
angle &= \langle \Gamma^k_{ij} \mathbf{x}_k + h_{ij} \mathsf{N}, \mathbf{x}_{\ell} 
angle &= \Gamma^k_{ij} \langle \mathbf{x}_k, \mathbf{x}_{\ell} 
angle + h_{ij} \langle \mathsf{N}, \mathbf{x}_{\ell} 
angle &= \Gamma^k_{ij} g_{k\ell} = g_{k\ell} \Gamma^k_{ij}. \end{aligned}$$

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

Portanto

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

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

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

Sustituyendo (4) en (3), obtenemos

$$igg|\Gamma^k_{ij}=rac{1}{2}g^{\ell k}ig(\partial_i g_{j\ell}+\partial_j g_{i\ell}-\partial_\ell g_{ij}ig).$$



Hemos probado entonces que

#### **Propiedad**

Los símbolos de Christoffel  $\Gamma_{ii}^k$  son cantidades intrínsecas.  $\Box$ 

#### Corolario

Los símbolos de Christoffel  $\Gamma^k_{ij}$  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

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

Derivando parcialmente la primer ecuación

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

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

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

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

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

$$(\Gamma_{ij,m}^{\ell} + \Gamma_{ij}^{k} \Gamma_{km}^{\ell} + h_{km} a^{\ell}_{m}) \mathbf{x}_{\ell} + (h_{ij,m} N + h_{km} \Gamma_{ij}^{k}) N$$

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

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

- 1.  $\Gamma^{\ell}_{ij,m} + \Gamma^{k}_{ij}\Gamma^{\ell}_{km} + \dot{h}_{km}a^{\ell}_{m} = \Gamma^{\ell}_{im,j} + \Gamma^{k}_{im}\Gamma^{\ell}_{kj} + h_{kj}a^{\ell}_{j}$ ,
- 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

$$(a^k{}_i\mathbf{x}_k)_j = (N_i)_j = N_{ij} = N_{ji} = (N_j)_i = (a^k{}_j\mathbf{x}_k)_j$$

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

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

#### 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

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

