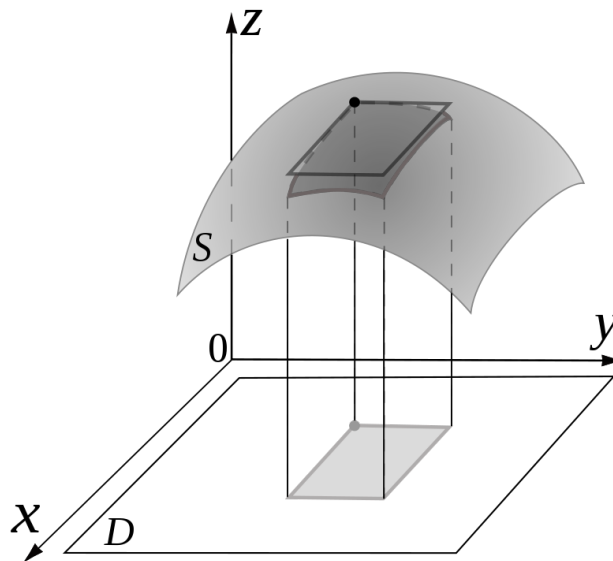


ECUACIONES DIFERENCIALES PARCIALES

INTEGRALES

2023-1



OBJETIVOS:

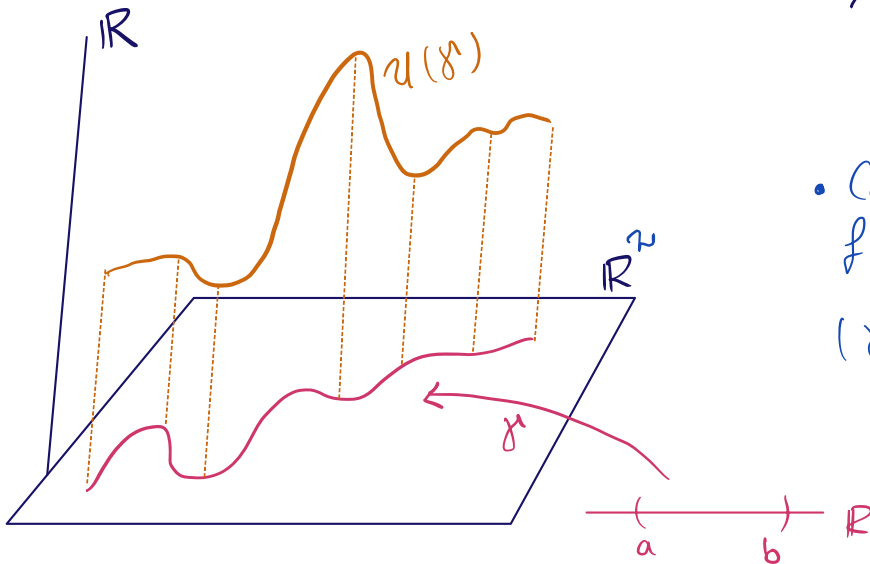
- Revisar la noción de integral sobre una hipersuperficie en \mathbb{R}^N
- Ver los teoremas que la conectan con la integral usual en \mathbb{R}^N
- Ver ejemplos

INTEGRAL SOBRE UNA CURVA

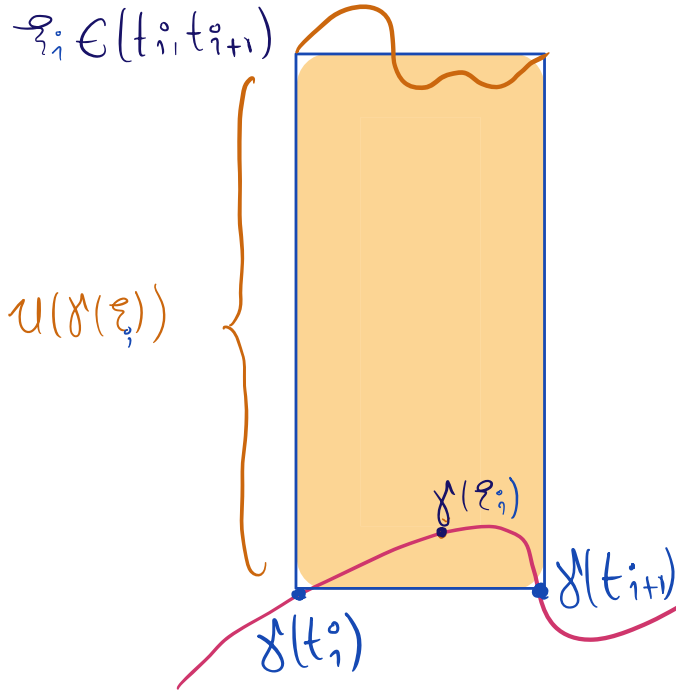
función $u : \mathbb{R}^N \rightarrow \mathbb{R}$ sobre una curva $\gamma : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^N$ suave o suave a trozos como

$$\int_{\gamma} u \, dr := \int_a^b u(\gamma(t)) \|\gamma'(t)\| \, dt,$$

Te da "el promedio" de u sobre γ .



- Calcula el área de la superficie con $\mathbb{R}^N \times \mathbb{R}^1$ centrada $(\gamma(t), 0)$ y $(\gamma(t), u \circ \gamma(t))$



área de rectángulo = $|\gamma'(t_{i+1}) - \gamma'(\xi_i)| \cdot u(\gamma(\xi_i))$
 $= |\gamma'(\tilde{t}_i)| (t_{i+1} - t_i) u(\gamma(\xi_i))$
 ← teorema de valor medio

Hacemos estimación con rectángulos y particiones del dominio de la curva

Si $\{t_i\}_{i=1, \dots, m}$ es partición de (a, b) con sus respectivos ξ_i 's

\therefore área estimada

$$\sum_{i=1}^m |\gamma'(\tilde{t}_i)| (t_{i+1} - t_i) u(\gamma(\xi_i))$$

Suma de Riemann para

$$\int_a^b u(\gamma(t)) |\gamma'(t)| dt$$

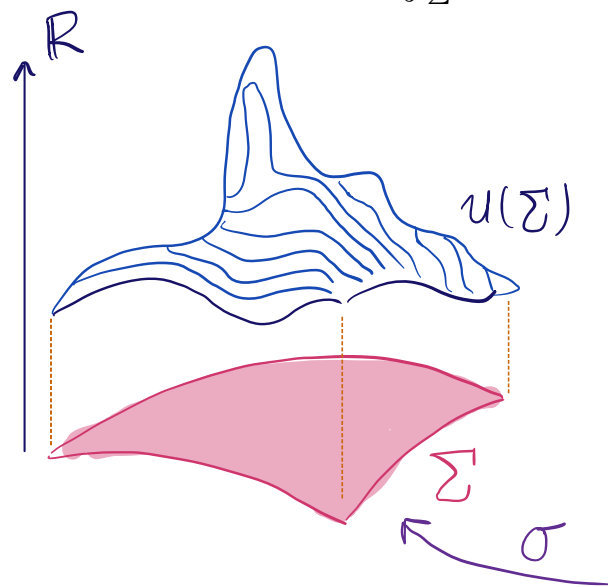
SUPERFICIES EN \mathbb{R}^3

Sea Σ una superficie inmersa en \mathbb{R}^3 con parametrización

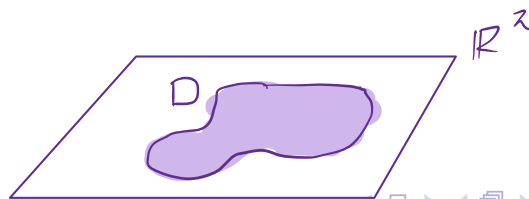
$$\sigma = (\sigma_1, \sigma_2, \sigma_3) : D \subseteq \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^3.$$

Si Ω es un abierto en \mathbb{R}^3 que contiene a Σ y $u : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ es una función continua, entonces la integral de superficie de u sobre Σ es

$$\int_{\Sigma} u \, dS = \int_D u(\sigma) \left\| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \times \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right\| dx dy,$$

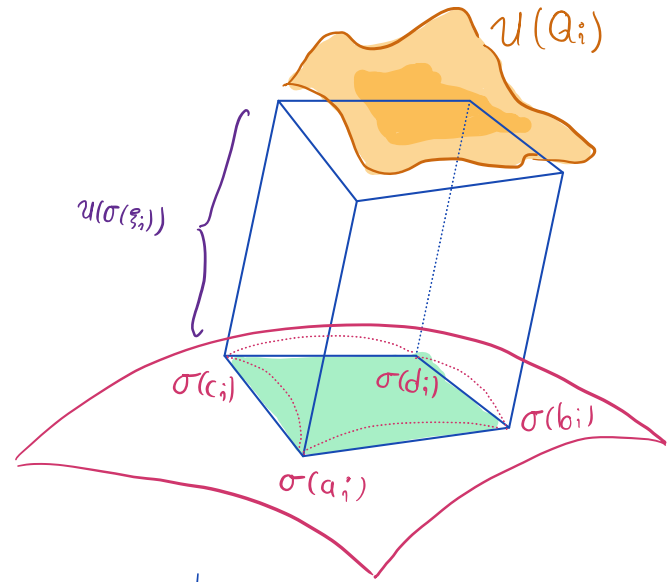
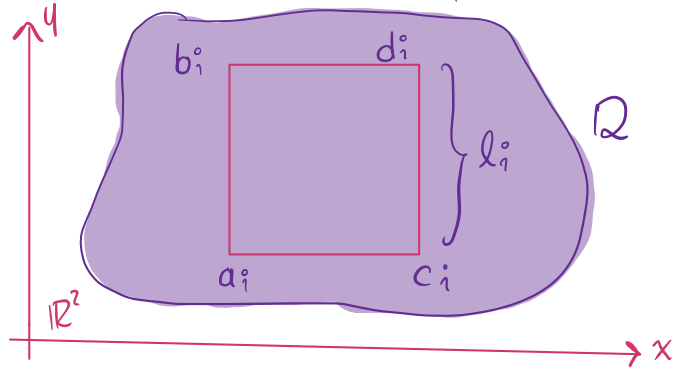


- esta vez queremos calcular el promedio de los valores de u en Σ
- el volumen entre las dos superficies



De nuevo aproximamos por cubos:

Sea Q_i un cuadrado en \mathbb{R}^2 $a_i = (t_i, s_i)$, $b_i = (t_i, s_i + l_i)$, $c_i = (t_i + l_i, s_i)$, $d_i = (t_i + l_i, s_i + l_i)$ y $\xi_i \in Q_i$



$$\text{volumen del cubo} = u(\sigma(\xi_i)) \cdot \left[\frac{1}{2} |(\sigma(b_i) - \sigma(a_i)) \times (\sigma(d_i) - \sigma(a_i))| + \frac{1}{2} |(\sigma(c_i) - \sigma(a_i)) \times (\sigma(d_i) - \sigma(a_i))| \right]$$

$$\rightarrow = u(\sigma(\xi_i)) \left[\frac{1}{2} \left| \frac{\partial \sigma}{\partial y}(\tilde{b}_i) \times \frac{\partial \sigma}{\partial x}(\tilde{a}_i) \right| + \frac{1}{2} \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x}(\tilde{c}_i) \times \frac{\partial \sigma}{\partial y}(\tilde{a}_i) \right| \right] l_i^2$$

Teorema valor medio

Sea $\{Q_i\}$ una partici3n finita de \mathcal{Q} de cuadrados lado l_i

\therefore volumen aproximado

$$= \sum_i u(\sigma(\xi_i)) \left[\frac{1}{2} \left| \frac{\partial \sigma}{\partial y}(\tilde{b}_i) \times \frac{\partial \sigma}{\partial x}(\tilde{a}_i) \right| + \frac{1}{2} \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x}(\tilde{c}_i) \times \frac{\partial \sigma}{\partial y}(\tilde{a}_i) \right| \right] l_i^2$$

que es una suma de Riemann para la integral

$$\int_{\mathcal{Q}} u(\sigma) \cdot \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \times \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right| dx dy$$

HIPERSUPERFICIES EN \mathbb{R}^N

Ahora consideremos una hipersuperficie Σ inmersa en \mathbb{R}^N con parametrización $\sigma : D \subset \mathbb{R}^{N-1} \rightarrow \mathbb{R}^N$.

Si Ω es un abierto en \mathbb{R}^N que contiene a Σ y $u : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ es una función continua, entonces la integral de superficie de u sobre Σ es

$$\int_{\Sigma} u \, dS = \int_D u(\sigma(y)) \left| \det_N [\partial_{y_1} \sigma(y), \dots, \partial_{y_{N-1}} \sigma(y), \hat{n}(y)] \right| dy,$$

donde

$$\partial_{y_i} \sigma(y) = \begin{bmatrix} \partial_{y_i} \sigma_1(y) \\ \partial_{y_i} \sigma_2(y) \\ \vdots \\ \partial_{y_i} \sigma_N(y) \end{bmatrix}$$

y $\hat{n}(y)$ es el vector normal unitario al subespacio $\sigma'(y)(\mathbb{R}^{N-1})$

EJEMPLOS

• Relación del volumen de $B \subset \mathbb{R}^N$ con $\Gamma(z) = \int_0^\infty x^{z-1} e^{-x} dx$

$$\begin{aligned} \pi^{N/2} &= \int_{\mathbb{R}^N} e^{-|x|^2} dx = \int_0^\infty \int_{\partial B_r(0)} e^{-r^2} dS dz \\ &= \int_0^\infty A_{N-1}(\partial B_r(0)) e^{-r^2} dz \\ &= \int_0^\infty \omega_{N-1} r^{N-1} e^{-r^2} dr \\ &= \frac{\omega_{N-1}}{2} \int_0^\infty \underbrace{s^{\frac{N-2}{2}}}_{s^{\frac{N}{2}-1}} e^{-s} ds = \frac{\omega_{N-1}}{2} \Gamma\left(\frac{N}{2}\right) \end{aligned}$$

$r = |x|$
 $S = N-1$
 $dS = 2r dr$

Finalmente usamos la identidad $z\Gamma(z) = \Gamma(z+1)$

$$\text{y así } \omega_1 = \frac{\pi^{N/2}}{\Gamma(\frac{N}{2} + 1)}$$

- Área de $\partial B_1(0)$ en \mathbb{R}^3

Sea $\sigma(x, y) = \left(\frac{2x}{1+x^2+y^2}, \frac{2y}{1+x^2+y^2}, \frac{x^2+y^2-1}{1+x^2+y^2} \right)$
 la proyección estereográfica inversa en el polo norte

$$\text{Área de } \partial B_1(0) = \int_{\partial B_1(0)} 1 \, dS = \int_{\mathbb{R}^2} \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \times \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right| dx dy$$

$$\frac{\partial \sigma}{\partial x} = \begin{bmatrix} \frac{2(y^2 - x^2 + 1)}{(1+x^2+y^2)^2} \\ \frac{-4xy}{(1+x^2+y^2)^2} \\ \frac{4x}{(1+x^2+y^2)^2} \end{bmatrix}$$

$$\frac{\partial \sigma}{\partial y} = \begin{bmatrix} \frac{-4xy}{(1+x^2+y^2)^2} \\ \frac{2(x^2 - y^2 + 1)}{(1+x^2+y^2)^2} \\ \frac{4y}{(1+x^2+y^2)^2} \end{bmatrix}$$

$$\left| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \times \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right|^2 = \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \right|^2 \cdot \left| \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right|^2 \cdot \sin^2(\theta)$$

ângulo que formam
 $\theta = \frac{\pi}{2}$ são ortogonais

$$= \frac{1}{(1+x^2+y^2)^8} \left[16 (1+x^2+y^2)^4 \right]$$

$$\therefore \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \times \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right| = \frac{4}{(1+x^2+y^2)^2}$$

Entonces, em coordenadas polares $\sqrt{x^2+y^2} = r$, $\alpha = \arctan\left[\frac{y}{x}\right]$

$$\int_{\mathbb{R}^2} \left| \frac{\partial \sigma}{\partial x} \times \frac{\partial \sigma}{\partial y} \right| dx dy = \int_{\mathbb{R}^2} \frac{4}{(1+x^2+y^2)^2} dx dy = \int_0^{2\pi} \int_0^{\infty} \frac{r}{(1+r^2)^2} dr d\alpha$$

$$= 8\pi \int_0^{\infty} \frac{r}{(1+r^2)^2} dr = 4\pi$$

\therefore área de $\partial B_1(0) = 4\pi$.

Nota

$$\int_0^{\infty} \frac{r}{(1+r^2)^2} = \frac{1}{2}$$

pulls ...

TEOREMAS DE INTEGRACIÓN POR PARTES Y FORMULAS DE GREEN

Sea Ω un abierto acotado con frontera clase \mathcal{C}^1 en \mathbb{R}^N .

Teorema 1 (de Green-Gauss)

Si $u : \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}$ es clase \mathcal{C}^1 ,

$$\int_{\Omega} u_{x_i} dx = \int_{\partial\Omega} u \hat{n}_i dS.$$

Teorema 2 (Integración por partes)

Si $u, v : \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}$ son clase \mathcal{C}^1 ,

$$\int_{\Omega} u_{x_i} v dx = - \int_{\Omega} u v_{x_i} dx + \int_{\partial\Omega} u \hat{n}_i dS.$$

Teorema 3 (Identidades de Green)

Si $u, v : \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}$ son clase C^2 .

(a) $\int_{\Omega} \Delta u \, dx = \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial \hat{n}} \, dS$, donde $\frac{\partial u}{\partial \hat{n}}$ es la derivada de u en la dirección del vector normal exterior unitario \hat{n} , i.e., $\frac{\partial u}{\partial \hat{n}} := \nabla u \cdot \hat{n}$.

(b) $\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = - \int_{\Omega} u \Delta v \, dx + \int_{\partial\Omega} u \frac{\partial v}{\partial \hat{n}} \, dS$