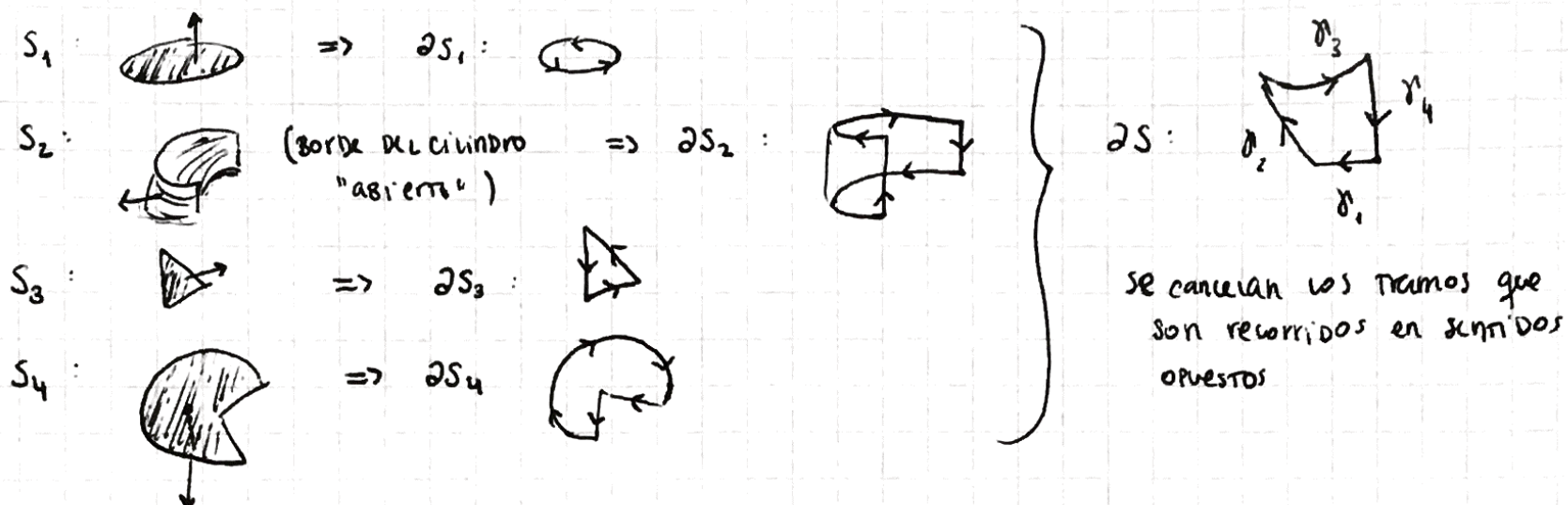


PAUTA AUXILIAR 3

P1 $I = \int_S \text{rot } \vec{F} \cdot d\vec{S} = \int_{\partial S} \vec{F} \cdot d\vec{r}$ (por Stokes)

veamos entonces como parametrizar ∂S . Lo haremos por partes



$$\Rightarrow \int_{\partial S} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \underbrace{\int_{\partial_1} \vec{F} \cdot d\vec{r}}_{(a)} + \underbrace{\int_{\partial_2} \vec{F} \cdot d\vec{r}}_{(b)} + \underbrace{\int_{\partial_3} \vec{F} \cdot d\vec{r}}_{(c)} + \underbrace{\int_{\partial_4} \vec{F} \cdot d\vec{r}}_{(d)}$$

(a) Parametrizamos ∂_1 : es una recta que va de $(0, a, 0)$ a $(0, 0, 0)$

$$\Rightarrow \vec{r}(t) = (1-t) \cdot (0, a, 0) + t(0, 0, 0) = (0, a-at, 0) \quad t \in [0, 1]$$

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = (0, -a, 0)$$

$$\int_{\partial_1} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_0^1 \vec{F}(\vec{r}(t)) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt = \int_0^1 \begin{pmatrix} a-at \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ -a \\ 0 \end{pmatrix} dt = 0$$

(b) Parametrizamos ∂_2 : es una recta que va de $(0, 0, 0)$ a $(a, 0, h)$

$$\Rightarrow \vec{r}(t) = (1-t)(0, 0, 0) + t(a, 0, h) = (ta, 0, th) \quad t \in [0, 1]$$

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = (a, 0, h)$$

$$\begin{aligned} \int_{\partial_2} \vec{F} \cdot d\vec{r} &= \int_0^1 \vec{F}(\vec{r}(t)) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt = \int_0^1 \begin{pmatrix} 0 \\ th \\ 2ta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} a \\ 0 \\ h \end{pmatrix} dt = \int_0^1 2ah t dt \\ &= 2ah \left(\frac{t^2}{2} \right) \Big|_0^1 = ah \end{aligned}$$

(c) Parametrizamos ∂_3 : es un cuarto de círculo de radio a y altura h

$$\Rightarrow \vec{r}(t) = (a \cos(t), a \sin(t), h) \quad t \in [0, \pi/2]$$

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = (-a \sin(t), a \cos(t), 0)$$

$$\begin{aligned} \int_{\partial_3} \vec{F} \cdot d\vec{r} &= \int_0^{\pi/2} \vec{F}(\vec{r}(t)) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt = \int_0^{\pi/2} \begin{pmatrix} a \sin(t) \\ h \\ 2a \cos(t) \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -a \sin(t) \\ a \cos(t) \\ 0 \end{pmatrix} dt \\ &= \int_0^{\pi/2} -a^2 \sin^2(t) + ah \cos(t) dt = -\frac{\pi}{4} a^2 + ah \end{aligned}$$

(d) Parametricamos γ_4 : es una recta que va de $(0, a, h)$ a $(0, a, 0)$

$$\Rightarrow \vec{r}(t) = (1-t)(0, a, h) + t(0, a, 0) = (0, a, h-th) \quad t \in [0, 1]$$

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = (0, 0, -h)$$

$$\int_{\gamma_4} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_0^1 \vec{F}(\vec{r}(t)) \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt = \int_0^1 \begin{pmatrix} a \\ h-th \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -h \end{pmatrix} dt = 0$$

$$\text{Luego } I = 0 + ah - \frac{\pi}{4} a^2 + ah + 0 = -\frac{\pi}{4} a^2 + 2ah //$$

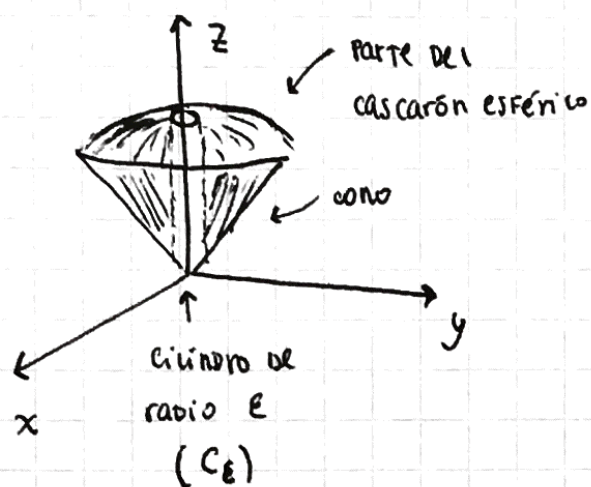
P2 a) Recordemos que en un sistema de coordenadas ortogonales

$$\text{div}(F) = \frac{1}{h_u h_v h_w} \left(\frac{\partial}{\partial u} (F_u h_v h_w) + \frac{\partial}{\partial v} (F_v h_u h_w) + \frac{\partial}{\partial w} (F_w h_u h_v) \right)$$

en coordenadas esféricas, $h = 1$, $h_\theta = r \sin(\varphi)$, $h_\varphi = r$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \text{div}(F) &= \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} \left(\frac{\partial}{\partial r} (r^2 \cdot r^2 \sin(\varphi)) + \frac{\partial}{\partial \theta} (r \theta \sin^3(\varphi) \cdot r) + \frac{\partial}{\partial \varphi} (0 \cdot r \sin(\varphi)) \right) \\ &= \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} \left(4r^3 \sin(\varphi) + r^2 \sin^3(\varphi) \right) = 4r + \sin^2(\varphi) // \end{aligned}$$

b) Ω_ϵ



(Ω_ϵ es Ω pero sin el cilindro de radio ϵ)

* en la punta del cono, la superficie no es orientable, por eso es necesario "sacarle" el cilindro

$$\text{luego } \Omega_\epsilon = \Omega \setminus C_\epsilon$$

calculemos el flujo en las diferentes superficies

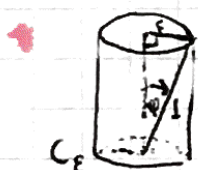
1. MANTO DEL CONO

notemos que $\hat{n} = \hat{q}$. luego como $\vec{F} \cdot \hat{q} = 0 \Rightarrow$ Flujo es 0 en esta superficie

2. TAPA ESFÉRICA

notemos que $\hat{n} = \hat{r}$

$$\Rightarrow \vec{r}(\theta, \varphi) = (\sin(\varphi) \cos(\theta), \sin(\varphi) \sin(\theta), \cos(\varphi)) \quad \theta \in [0, 2\pi], \varphi \in [\arcsin(\epsilon), \pi/4]$$



$$\sin(\varphi) = \frac{\epsilon}{1} \Rightarrow \varphi = \arcsin(\epsilon)$$

$\uparrow$
 φ mínimo.

$$\begin{aligned} \varphi \text{ máximo cuando } z &= \sqrt{x^2 + y^2} \\ r \cos(\varphi) &= \sqrt{r^2 \sin^2(\varphi)} \Rightarrow \cos(\varphi) = \sin(\varphi) = \varphi = \pi/4 \end{aligned}$$

entonces el flujo en esta parte es $\int_0^{2\pi} \int_{\arcsin(\epsilon)}^{\pi/4} \vec{F}(\vec{r}(\theta, \varphi)) \cdot \hat{r} \sin(\varphi) d\theta d\varphi$ $\uparrow$ 1 por en el cascarón esférico $r=1$

$$\begin{aligned} &= \int_0^{2\pi} \int_{\arcsin(\epsilon)}^{\pi/4} 1^2 \cdot 1^2 \sin(\varphi) d\theta d\varphi = 2\pi \int_{\arcsin(\epsilon)}^{\pi/4} \sin(\varphi) d\varphi = 2\pi (-\cos(\varphi)) \Big|_{\arcsin(\epsilon)}^{\pi/4} = 2\pi (\cos(\arcsin(\epsilon)) - \cos(\pi/4)) \\ \text{tomando } \lim_{\epsilon \rightarrow 0} &= 2\pi (1 - \frac{\sqrt{2}}{2}) // \end{aligned}$$

3. MANTO CILÍNDRICO DE C_ϵ

notemos primero que como F es acotada $\exists M \in \mathbb{R}$ tq' $\|F\| \leq M$

$$\text{notemos también que } 0 \leq \left| \iint_{C_\epsilon} \vec{F} \cdot d\vec{A} \right| \leq \iint_{C_\epsilon} \|\vec{F}\| dA \leq \iint_{C_\epsilon} M \cdot dA$$

$$= M \cdot \text{Area}(\text{manto } C_\epsilon) = M \cdot 2\pi \epsilon \cdot h \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} 0$$

$$\text{entonces } I = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \iint_{\partial \Omega_\epsilon} \vec{F} \cdot d\vec{A} = 0 + 2\pi (1 - \frac{\sqrt{2}}{2}) + 0 = \pi (2 - \sqrt{2}) //$$

P3

Recordemos la primera fórmula integral de Green

$$\iiint_{\Omega} f \Delta g \, dV = \iint_{\partial\Omega} \frac{\partial g}{\partial n} \, dA - \iiint_{\Omega} \nabla f \cdot \nabla g \, dV$$

donde $\frac{\partial g}{\partial n} = \nabla g \cdot \hat{n}$

como $h \in C^2$ es solución, $\underbrace{-\Delta h + h^3}_{*} = 0$ en Ω y $h=0$ en $\partial\Omega$

por $*$ se tiene que $-h\Delta h + h^4 = 0 \quad / \quad \iiint_{\Omega} dV$

$$\Rightarrow -\iiint_{\Omega} h\Delta h \, dV + \iiint_{\Omega} h^4 \, dV = 0 \quad (*)$$

aplicando la primera fórmula de Green para $f=g=h$ se tiene que

$$\iiint_{\Omega} h\Delta h \, dV = \underbrace{\iint_{\partial\Omega} h \nabla h \cdot d\vec{A}}_{0 \text{ pues } h=0 \text{ en } \partial\Omega} - \iiint_{\Omega} \nabla h \cdot \nabla h \, dV \quad (**)$$

$$\Rightarrow \iiint_{\Omega} \nabla h \cdot \nabla h \, dV + \iiint_{\Omega} h^4 \, dV = 0 \quad (de * y **)$$

Pero $\nabla h \cdot \nabla h = \|\nabla h\|^2$

$$\Rightarrow \iiint_{\Omega} \|\nabla h\|^2 + h^4 \, dV = 0 \quad \text{pero como } \|\nabla h\|^2 \geq 0 \text{ y } h^4 \geq 0,$$

para que sumen 0, necesariamente deben ser 0

$$\Rightarrow \|\nabla h\|^2 = 0 \Rightarrow \nabla h = 0 \Rightarrow h \text{ constante}$$

Pero sabemos que $h=0$ en $\partial\Omega \Rightarrow h \equiv 0$ en todo Ω //