



Pregunta 1.

1. (1 punto.) Supongamos que dado un campo vectorial F de Clase C^1 existe un campo G de clase C^2 tal que $F = \text{rot } G$. Muestre que $\text{div } F = 0$.
2. A continuación mostraremos la afirmación inversa en un caso particular. Es decir mostraremos que si $\text{div } F = 0$ entonces existe un campo G tal que $F = \text{rot } G$. Tal G se llama *potencial vectorial* de F . Sea $\psi: \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3$ una función de clase C^1 .

a) (1 punto.) Muestre que

$$\text{rot} \int_a^b \psi(x, t) dt = \int_a^b \text{rot} \psi(x, t) dt \quad (x, t) \in \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}.$$

Indicación: Puede usar la regla de Leibnitz: $(\partial/\partial u) \int_a^b \psi(x, t) dt = \int_a^b (\partial/\partial u) \psi(x, t) dt$ donde $x \in \mathbb{R}^n$ y u representa cualquier variable cartesiana.

b) (1 punto.) Considere el campo vectorial $F(x) = g(r)\hat{\phi}$ (expresado en coordenadas esféricas), donde $r = \|x\|$ y $g: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ es una función escalar. Verifique que $\text{div } F = 0$

c) (1 punto.) Pruebe que

$$\text{rot}[F(tx) \times tx] = 2tF(tx) + t^2 \frac{d}{dt} F(tx) \quad \forall t > 0$$

d) (1 punto.) Sea ahora F un campo cualquiera tal que $\text{div } F = 0$ en la bola $B(0, R)$ la bola de \mathbb{R}^3 centrada en el origen y de radio R . Entonces se puede probar (no se pide que lo haga) que la fórmula anterior es válida en $B(0, R)$. Definamos el campo vectorial $G(x) = \int_0^1 (F(tx) \times tx) dt$. Usando lo anterior concluya que $F = \text{rot } G$ en B .

3. Sea S el el hemisferio superior del casquete esférico centrado en $(2, 0, 0)$ y de radio 1. Considere el campo vectorial

$$F(x, y, z) = \frac{-y\hat{i} + x\hat{j}}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

a) (1 punto.) Encuentre G tal que $F = \text{rot } G$.

b) Calcule la integral de flujo de F sobre S , orientada con normal exterior, mediante:

- (1 punto.) El teorema de Stokes.
- (1 punto.) El teorema de Gauss.

4. Sea M la superficie consistente en el manto del cono con eje de simetría el eje z , con vértice en el origen, de altura h y radio basal a (ver Figura 1). Considere el campo vectorial $F(x, y, z) = (x, y, 0)$ y sea \hat{n} la normal interior de M , es decir la que apunta al eje de simetría de M .

a) (1 punto.) Muestre que no existe un campo G tal que $F = \text{rot } G$.

b) Encuentre el valor de $\int_M F(x) \cdot \hat{n} dA$

- (1 punto.) directamente, es decir usando la definición.
- (1 punto.) usando un teorema de integración.

5. Sea Ω una región sólida de \mathbb{R}^3 de borde $S := \partial\Omega$. Probar, usando los dos métodos siguientes, que

$$\int_S \text{rot } \vec{F} \cdot \hat{n} dS = 0$$

- (1 punto.) El teorema de Gauss.
- (1 punto.) El teorema de Stokes.

Total: 13 puntos, Nota = $6p/13 + 1$ con p =puntos obtenidos.

Formulario al reverso.

$$\operatorname{div} \vec{F} = \frac{1}{h_u h_v h_w} \left[\frac{\partial}{\partial u} (F_u h_v h_w) + \frac{\partial}{\partial v} (h_u F_v h_w) + \frac{\partial}{\partial w} (h_u h_v F_w) \right]; \quad \operatorname{rot} \vec{F} = \frac{1}{h_u h_v h_w} \begin{vmatrix} h_u \hat{u} & h_v \hat{v} & h_w \hat{w} \\ \frac{\partial}{\partial u} & \frac{\partial}{\partial v} & \frac{\partial}{\partial w} \\ F_u h_v & F_v h_u & F_w h_u \end{vmatrix}$$

$$\operatorname{rot} \vec{F} = \frac{1}{h_v h_w} \left[\frac{\partial}{\partial v} (F_w h_w) - \frac{\partial}{\partial w} (F_v h_v) \right] \hat{u} + \frac{1}{h_u h_w} \left[\frac{\partial}{\partial w} (F_u h_u) - \frac{\partial}{\partial u} (F_w h_w) \right] \hat{v} + \frac{1}{h_u h_v} \left[\frac{\partial}{\partial u} (F_v h_v) - \frac{\partial}{\partial v} (F_u h_u) \right] \hat{w}.$$

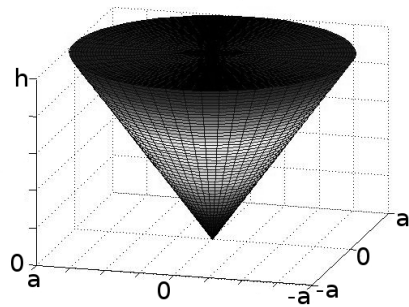


Figura 1: Cono

Pauta C1 CAA 2015-2. Álvaro Hernández

Pauta C1 CAA 2015-2

Álvaro Hernández

(1)

P1 1. Hay que mostrar que $\text{div rot } F = 0$ es anal es simple si utilizamos las fórmulas de div y rot

2.- a) Usar la regla de Leibnitz y la linealidad de la integral y el rotor

$$b) \text{div } F = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \left(\frac{\partial}{\partial \varphi} (g(r) r) \right) = 0$$

$$c) r = \|x\| \Rightarrow \|tx\| = |t| \|x\| = t \|x\| = tr \quad (t > 0)$$

$$\therefore F(tx) = g(tr) \hat{\varphi}$$

$$x = \frac{x}{\|x\|} \|x\| = \hat{r} \|x\| = r \hat{r}$$

$$F(tx) \times tx = tr g(tr) \hat{\varphi} \times \hat{r}$$

$$\text{rot}(tr g(tr) \hat{\varphi}) = \frac{1}{r^2 \sin \theta} \begin{vmatrix} \hat{r} & r \hat{\theta} & r \sin \theta \hat{\varphi} \\ \frac{\partial}{\partial r} & \frac{\partial}{\partial \theta} & \frac{\partial}{\partial \varphi} \\ 0 & tr g(tr) & 0 \end{vmatrix}$$

$$= \frac{1}{r^2 \sin \theta} \left(r \sin \theta \frac{\partial}{\partial r} (tr^2 g(tr)) \right) \hat{\varphi}$$

$$= \left(2t g(tr) + t^2 r g'(tr) \right) \hat{\varphi}$$

$$t^2 \frac{d}{dt} (F(tx)) = t^2 \frac{d}{dt} (g(tr) \hat{\varphi}) = t^2 r g'(tr) \hat{\varphi}$$

$$2t F(tx) = 2t g(tr) \hat{\varphi}$$

$$\therefore \text{rot}(F(tx) \times tx) = 2t F(tx) + t^2 \frac{d}{dt} F(tx)$$

$$2) \quad \text{rot} \int_0^1 (F(tx) \times tx) dt$$

$$= \int_0^1 \text{rot} (F(tx) \times tx) dt$$

$$= \int_0^1 \left(2tx F(tx) + t^2 \frac{d}{dt} F(tx) \right) dt$$

$$= \int_0^1 \frac{d}{dt} \left(t^2 F(tx) \right) dt$$

$$= t^2 F(tx) \Big|_{t=0}^{t=1} = F(x)$$

$$\therefore \text{rot } G = F.$$

$$3.- a) F(x, y, z) = \frac{(-y, x, 0)}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

encuentra G t. $\text{rot } G = F$

Escribimos F en coord. esféricas:

$$x = r \sin \theta \cos \varphi$$

$$y = r \sin \theta \sin \varphi$$

$$z = r \cos \theta$$

$$\begin{aligned} \therefore F(r, \theta, \varphi) &= \frac{(-r \sin \theta \sin \varphi, r \sin \theta \cos \varphi, 0)}{(r \sin \theta \cos \varphi)^2 + (r \sin \theta \sin \varphi)^2} \\ &= \frac{r \sin \theta}{r \sin \theta} (-\sin \varphi, \cos \varphi, 0) \\ &= \hat{\varphi} = 1 \hat{\varphi} \end{aligned}$$

Por 2b) Sabemos que $\text{div } F = 0$ y además un G que satisface que $F = \text{rot } G$ viene dado por la fórmula en 2d):

$$\begin{aligned} G &= \int_0^1 (F(tx) \times tx) dt \quad \text{con} \quad F(tx) = 1 \hat{\varphi} \quad ; \quad x = r \hat{r} \\ &= \int_0^1 \hat{\varphi} \times t r \hat{r} dt = r \hat{\theta} \int_0^1 t dt \\ &= \frac{r \hat{\theta}}{2} \end{aligned}$$

b) • Usando el T. de Stokes:

(3)

$$\int_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} dA = \int_S \text{rot } \mathbf{G} \cdot \hat{\mathbf{n}} dA = \int_{\partial S} \mathbf{G} \cdot \hat{\mathbf{t}} dl$$

Parametrización de ∂S :

$$\gamma(t) = (2 + \cos t, \sin t, 0) \quad t \in [0, 2\pi]$$

$$\gamma'(t) = (-\sin t, \cos t, 0) = \hat{\boldsymbol{\varphi}} \quad dl = dt$$

$$\therefore \int_{\Gamma} \mathbf{G} \cdot \hat{\mathbf{t}} dl = \int_0^{2\pi} \frac{r}{2} \hat{\boldsymbol{\theta}} \cdot \hat{\boldsymbol{\varphi}} dt = 0$$

• Usando el T. de Gauss:

Debemos tapar S por ejemplo con T el disco del plano xy centrado en $(2, 0, 0)$ y de radio 1. Luego $S \cup T$ es una superficie cerrada y la normal exterior en T es $-\hat{\mathbf{k}}$, luego

$$\int_{S \cup T} \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} dA = \int_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} dA + \int_T \mathbf{F} \cdot (-\hat{\mathbf{k}}) dA = \int_{S \cup T} \text{rot } \mathbf{G} \cdot \hat{\mathbf{n}} dA$$

$$= \int_{\Omega} \text{div rot } \mathbf{G} dV = 0$$

Aquí $\Omega = \text{región sólida encerrada por } S \cup T$.

$$\text{Así } \int_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{n}} dA = \int_T \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{k}} dA = \int_T \hat{\boldsymbol{\varphi}} \cdot \hat{\mathbf{k}} dA = 0$$

(El ángulo azimutal es perpendicular a $\hat{\mathbf{k}}$)

4- a) Si existiera un campo G t \dot{a} $F = \text{rot } G$ entonces ④
 $\text{div } F = \text{div rot } G = 0$, pero

$$F(x, y, z) = (x, y, 0)$$

$$\text{div } F = 2$$

b) • Directamente:

$$\Psi(p, \varphi) = (p \cos \varphi, p \sin \varphi, \frac{ph}{a}), \quad p \in [0, a], \varphi \in [0, 2\pi]$$

parametriza M

$$\Psi_p = (-p \sin \varphi, p \cos \varphi, 0)$$

$$\Psi_\varphi = (p \cos \varphi, p \sin \varphi, h/a)$$

normal interior: $\Psi_p \times \Psi_\varphi = m$, (en efecto $(\Psi_p \times \Psi_\varphi) \cdot \hat{k} > 0$)

$$m = \Psi_p \times \Psi_\varphi = \left(-\frac{h}{a} p \cos \varphi, -\frac{h}{a} p \sin \varphi, p \cos^2 \varphi + p \sin^2 \varphi \right)$$

$$= \left(-\frac{h}{a} p \cos \varphi, -\frac{h}{a} p \sin \varphi, p \right).$$

$$\therefore \int_M F \cdot \hat{n} dA = \int_0^a \int_0^{2\pi} F(\Psi(p, \varphi)) \cdot m \, dp \, d\varphi$$

$$= \int_0^a \int_0^{2\pi} (p \cos \varphi, p \sin \varphi, 0) \cdot \left(-\frac{h}{a} p \cos \varphi, -\frac{h}{a} p \sin \varphi, p \right) dp \, d\varphi$$

$$= \int_0^a \int_0^{2\pi} \left(-p^2 \frac{h}{a} \right) dp \, d\varphi = -\frac{2\pi h}{a} \int_0^a p^2 \, dp = -\frac{2\pi h}{a} \frac{a^3}{3}$$

$$= -\frac{2\pi h}{3} a^2$$

• Usando un teorema de integración:

Dado que no existe G t.q. $F = \text{rot } G$ no podemos usar el t. de Stokes, por lo que usamos el T. de Gauss: Debemos tapar M por ejemplo con $T = \text{disco de radio } a \text{ paralelo al plano } xy \text{ y de altura } h$, luego

$$\int_{M \cup T} F \cdot \hat{n} dA = \int_M F \cdot \hat{n} dA + \int_T F \cdot \hat{n} dA = \int_{\Omega} \text{div } F dV$$

donde $\Omega = \text{región sólida que encierre } M \cup T$,

Aquí $\hat{n} = \text{normal exterior}$, luego el flujo que buscamos es $-\int_M F \cdot \hat{n} dA$, es decir

$$-\int_M F \cdot \hat{n} dA = \int_T F \cdot \hat{n} dA - \int_{\Omega} \text{div } F dV$$

Normal exterior de $T = \hat{k}$ luego

$$\int_T F \cdot \hat{n} dA = \int_T \rho^m \hat{\rho} \cdot \hat{k} dA = 0 \quad \text{pues } \hat{\rho} \cdot \hat{k} = 0.$$

Por otro lado

$$-\int_{\Omega} \text{div } F dV = -2 \int_{\Omega} dV = -2 \text{vol}(\Omega) = -2 \pi a^2 \frac{h}{3}$$