

Auxiliar #1 MA2002: Campos y Operadores Vectoriales

Profesor: Raul Gormaz A.
 Auxiliares: Luís Fredes, Pedro Pérez.

Identidades Vectoriales

P1. Sea un campo vectorial $\vec{F} : \Omega \subseteq \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ y un campo escalar $f, g : \Omega \subseteq \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$ (suficientemente diferenciables).

1.1 Pruebe las siguientes identidades.

a) $\nabla(fg) = f \cdot \nabla g + g \cdot \nabla f$.

Observando cada componente del gradiente tenemos: $\frac{\partial}{\partial x_i}(fg) = f \frac{\partial}{\partial x_i}g + g \frac{\partial}{\partial x_i}f$, Luego identificamos que $\nabla(fg) = (\frac{\partial}{\partial x_i}fg)_i$; $\nabla(g) = (\frac{\partial}{\partial x_i}g)_i$ de donde se concluye.

b) $div(f\vec{F}) = \nabla f \cdot \vec{F} + f div(\vec{F})$.

Tenemos que $div(f\vec{F}) = \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i}(f\vec{F}_i) = \sum_{i=1}^3 \{\vec{F}_i \frac{\partial}{\partial x_i}(f) + f \frac{\partial}{\partial x_i}(\vec{F}_i)\} = \sum_{i=1}^3 \vec{F}_i \frac{\partial}{\partial x_i}(f) + f \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{\partial x_i}(\vec{F}_i) = \nabla f \cdot \vec{F} + f div(\vec{F})$

c) $rot(f\vec{F}) = \nabla f \times \vec{F} + f rot(\vec{F})$.

Aquí usaremos la notación dada por el profe:

$$\begin{aligned} rot(f\vec{F}) &= \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i}(f\vec{F}_j)\hat{e}_k = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i}(f\vec{F}_j)\hat{e}_k = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \left\{ \frac{\partial}{\partial x_i}(f)\vec{F}_j + f \frac{\partial}{\partial x_i}(\vec{F}_j) \right\} \hat{e}_k \\ &= \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i}(f)\vec{F}_j\hat{e}_k + f \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i}(\vec{F}_j)\hat{e}_k = \nabla f \times \vec{F} + f rot(\vec{F}) \end{aligned}$$

d) $\Delta(fg) = f\Delta(g) + g\Delta(f) + 2\nabla f \cdot \nabla g$.

Recordemos que $\Delta(fg) = div(\nabla(fg))$, entonces de las formulas anteriores a) y b)
 $\Delta(fg) = div(\nabla(fg)) = div(f \cdot \nabla g + g \cdot \nabla f) = div(f \cdot \nabla g) + div(g \cdot \nabla f) = \nabla f \cdot \nabla g + f div(\nabla g) + \nabla f \cdot \nabla g + g div(\nabla f) = f\Delta(g) + g\Delta(f) + 2\nabla f \cdot \nabla g$

e) $rot(\nabla f) = 0$.

Usando la notación del profe $rot(\nabla f) = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i}((\nabla f)_j)\hat{e}_k = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i}((\nabla f)_j)\hat{e}_k$

Donde sabemos que $(\nabla f)_j = \frac{\partial}{\partial x_j}(f)$, luego

$rot(\nabla f) = \sum_{k=1}^3 \left\{ \sum_{i,j=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} f \right\} \hat{e}_k$ por ultimo notando que para k fijo $(\varepsilon_{ijk})_{i,j}$ es antisimétrico y $(\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} f)_{i,j}$ es simétrico tenemos que $\sum_{i,j=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} f = 0$ para $k = 1, 2, 3$ de donde concluimos el resultado.

1.2 Determine Δf en coordenadas esféricas.

$$\begin{aligned} \Delta f &= div(\nabla f) = div\left(\frac{\partial}{\partial r}f\hat{r} + \frac{1}{r \sin(\varphi)} \frac{\partial}{\partial \theta}f\hat{\theta} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi}f\hat{\varphi}\right) \\ &= \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{\partial}{\partial r}(f)r^2 \sin(\varphi) \right) + \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{1}{r \sin(\varphi)} \frac{\partial}{\partial \theta}(f)r \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi}(f)r \sin(\varphi) \right) \right] \\ &= \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{\partial}{\partial r}(f)r^2 \sin(\varphi) \right) + \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{1}{r \sin(\varphi)} \frac{\partial}{\partial \theta}(f)r \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi}(f)r \sin(\varphi) \right) \right] \\ &= \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} \left[2r \frac{\partial}{\partial r}(f) \sin(\varphi) + \sin(\varphi)r^2 \frac{\partial^2}{\partial r^2}f + \frac{1}{\sin(\varphi)} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2}f + \cos(\varphi) \frac{\partial}{\partial \varphi}f + \sin(\varphi) \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}f \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [2r \frac{\partial}{\partial r}(f) \sin(\varphi) + \sin(\varphi) r^2 \frac{\partial^2}{\partial r^2} f] + \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [\frac{1}{\sin(\varphi)} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} f] + \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [\cos(\varphi) \frac{\partial}{\partial \varphi} f + \sin(\varphi) \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} f] \\
&= \frac{1}{r} [2 \frac{\partial}{\partial r}(f) + r \frac{\partial^2}{\partial r^2} f] + \frac{1}{r^2 \sin^2(\varphi)} [\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} f] + \frac{\cos(\varphi)}{r^2 \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial \varphi} f] + \frac{1}{r^2} [\frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} f]
\end{aligned}$$

Campos Vectoriales Centrales

P2. Sea un campo vectorial $\vec{F} : \Omega \subseteq \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ de clase C^1 , se dice central si es radial y sólo depende de la distancia al origen, esto es si el campo se puede escribir en coordenadas esféricas como

$$\vec{F}(\vec{r}) = \phi(r) \hat{r}$$

para alguna $\phi : (0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ de clase C^1

2.1 Muestre que todo campo central \vec{F} es irrotacional, i.e. $rot(\vec{F}) = 0$

Usando la expresión como determinante del rotor en coordenadas esféricas tenemos $rot(\vec{F}) = \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial \varphi}(0) - \frac{\partial}{\partial \theta}(0)] \hat{r} + \frac{1}{r \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial \theta}(\phi(r)) - \frac{\partial}{\partial r}(0)] \hat{\varphi} + \frac{1}{r} [\frac{\partial}{\partial r}(0) - \frac{\partial}{\partial \varphi}(\phi(r))] \hat{\theta} = 0$

2.2 Verifique que si $\vec{F}(r) = \phi(r) \hat{r}$ entonces

$$div(\vec{F}) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r}(\phi(r)r^2)$$

Usado la formula para la divergencia en coordenadas esféricas, tenemos

$div(\vec{F}) = \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial r}(\phi(r)r^2 \sin(\varphi)) + \frac{\partial}{\partial \theta}(0) + \frac{\partial}{\partial \varphi}(0)] = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r}(\phi(r)r^2)$ Deduzca que el campo es solenoidal (i.e divergencia idénticamente nula) en $\mathbb{R}^3 \setminus \{0\}$ si y sólo si

$$\vec{F}(r) = \frac{K}{r^2} \hat{r} \text{ con } K \in \mathbb{R}$$

(\Rightarrow). Tenemos $\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r}(\phi(r)r^2) = 0 \Rightarrow$ (resolviendo la EDO) $\phi(r) = \frac{K}{r^2} \Rightarrow \vec{F}(r) = \frac{K}{r^2} \hat{r}$ con $K \in \mathbb{R}$

(\Leftarrow) Remplazamos en 2.2 y derivamos $div(\vec{F}) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r}(\frac{K}{r^2} r^2) = 0$

2.3 Concluya que todo campo central solenoidal admite un potencial de la forma

$$V(r) = \frac{K}{r} + C \text{ donde } K, C \in \mathbb{R}$$

Basta comprobar que $\vec{F} = -\nabla V$ lo que es simplemente calcular el gradiente en coordenadas esféricas.

Problema 1.2 del apunte

P3. Sea $\varphi : \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3$ una función de clase C^1 .

3.1 Demuestre que

$$rot \int_a^b \varphi(\vec{r}, t) dt = \int_a^b rot \varphi(\vec{r}, t) dt \quad (1)$$

Indicación: Puede usar la regla de Leibnitz: $\int_a^b \varphi(\vec{r}, t) dt = \int_a^b \frac{\partial}{\partial u} \varphi(\vec{r}, t) dt$

Definamos $\vec{G}(\vec{r}) = \int_a^b \varphi(\vec{r}, t) dt$, entonces calculamos su rotor usando la formulas de tensores (revisar material docente)

$$rot(\vec{G}) = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i} \vec{G}_j \hat{e}_k = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\int_a^b \varphi(\vec{r}, t) dt \right)_j \hat{e}_k = \sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \left(\int_a^b \frac{\partial}{\partial x_i} \varphi(\vec{r}, t) dt \right)_j \hat{e}_k \text{ (Aquí usamos la indicación), entonces usando la linealidad}$$

de la integral.

$rot(\vec{G}) = \int_a^b [\sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i} \varphi(\vec{r}, t) \hat{e}_k] dt$ Aquí vemos que

$$\sum_{i,j,k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \frac{\partial}{\partial x_i} \varphi(\vec{r}, t) \hat{e}_k = rot(\varphi(\vec{r}, t))$$

Con lo cual tenemos lo pedido.

3.2 Considere el campo vectorial $\vec{F}(\vec{r}) = g(r)\hat{\theta}$, expresado en coordenadas esféricas, donde $r = \|\vec{r}\|$ y g es una función escalar de clase C^1 . Verifique que $div(\vec{F}) = 0$ y pruebe que:

$$rot(\vec{F}(t\vec{r}) \times t\vec{r}) = 2t\vec{F}(t\vec{r}) + t^2 \frac{\partial}{\partial t} \vec{F}(t\vec{r}) \quad (2)$$

Primero notemos que (en coordenadas esféricas) es $div(\vec{F}) = \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial r}(0) + \frac{\partial}{\partial \theta}(g(r)) + \frac{\partial}{\partial \varphi}(0)] = 0$.

Usemos la formula del determinante para calcular este rotor en coordenadas esféricas.

$$rot(\vec{F}(t\vec{r}) \times t\vec{r}) = rot(g(tr)rt\hat{\varphi}) = \frac{1}{r^2 \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial \varphi}(0) - \frac{\partial}{\partial \theta}(g(tr)r^2t)]\hat{r} + \frac{1}{r \sin(\varphi)} [\frac{\partial}{\partial \theta}(0) - \frac{\partial}{\partial r}(0)]\hat{\varphi} + \frac{1}{r} [\frac{\partial}{\partial r}(g(tr)r^2t) - \frac{\partial}{\partial \varphi}(\phi(0))]\hat{\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r}(g(tr)r^2t) = \frac{1}{r} [2rtg(tr) + r^2tg'(rt)t]\hat{\theta} = 2tg(tr)\hat{\theta} + t^2 \frac{d}{dt}g(tr)\hat{\theta} = 2t\vec{F}(t\vec{r}) + t^2 \frac{\partial}{\partial t} \vec{F}(t\vec{r})$$

3.3 Sea ahora campo cualquiera que satisfice $div(\vec{F}) = 0$ en la $B(0, 1)$ de \mathbb{R}^3 . Entonces se puede probar que (2) es válida en $B(0, 1)$. Definamos el campo vectorial $\vec{G}(\vec{r}) = \int_0^1 [\vec{F}(t\vec{r}) \times t\vec{r}] dt$.

Usando lo anterior concluya que $rot(\vec{G}) = \vec{F}$ en $B(0, 1)$

Sea $\vec{r} \in B(0, 1)$ entonces

$$rot(\vec{G}) = rot \int_0^1 \varphi(\vec{r}, t) dt = \int_0^1 rot \varphi(\vec{r}, t) dt = \int_0^1 2t\vec{F}(t\vec{r}) + t^2 \frac{\partial}{\partial t} \vec{F}(t\vec{r}) dt \quad (\clubsuit)$$

Donde ocupamos la formula pues $t\vec{r} \in B(0, 1) \forall t \in [0, 1]$

Ahora integrando por partes la expresion $\int_0^1 2t\vec{F}(t\vec{r}) dt$ tenemos

$$\int_0^1 2t\vec{F}(t\vec{r}) dt = [t^2 F(t\vec{r})]_0^1 - \int_0^1 t^2 \frac{\partial}{\partial t} \vec{F}(t\vec{r}) dt = F(\vec{r}) - \int_0^1 t^2 \frac{\partial}{\partial t} \vec{F}(t\vec{r}) dt$$

Remplazando en (\clubsuit) tenemos $rot(\vec{G}) = \vec{F}$ en $B(0, 1)$

Problema 1.3 del apunte

P4. Considere las ecuaciones de Euler en régimen estacionario, en presencia de un campo gravitacional.

$$\rho \nabla \vec{v} \cdot \vec{v} + \nabla p = -\rho g \hat{k}$$

- Pruebe que para el caso de un flujo irrotacional e incomprensible (ρ constante) se satisface la ecuación de Bernoulli.

$$\frac{\rho}{2}(v_1^2 + v_2^2 + v_3^2) + p + \rho gz = cte$$

indicación: utilice la igualdad vectorial del apunte

$$\nabla(\vec{F} \cdot \vec{F}) = 2\nabla \vec{F} \cdot \vec{F} + 2\vec{F} \times rot(\vec{F})$$

De la identidad y como el flujo es irrotacional tenemos

$$\nabla \vec{F} \cdot \vec{F} = \frac{1}{2} \nabla(\vec{F} \cdot \vec{F})$$

Aquí remplazamos en la ecuación y tenemos

$$\nabla \left(\frac{\rho}{2}(v_1^2 + v_2^2 + v_3^2) \right) \nabla p = -\rho g \hat{k}$$

Por ultimo notemos que

$$\nabla(\rho gz) = \rho g \hat{k}$$

Luego reemplazando en la ecuación

$$\nabla\left(\frac{\rho}{2}(v_1^2 + v_2^2 + v_3^2) + p + \rho gz\right) = 0$$

de donde se concluye que

$$\frac{\rho}{2}(v_1^2 + v_2^2 + v_3^2) + p + \rho gz = cte$$