

Ley de Gauss

Jana Rodriguez Hertz
Cálculo 3

IMERL

30 de mayo de 2012

ley de Gauss

ley de Gauss

- S superficie cerrada en \mathbb{R}^3

ley de Gauss

ley de Gauss

- S superficie cerrada en \mathbb{R}^3
- entonces

ley de Gauss

ley de Gauss

- S superficie cerrada en \mathbb{R}^3
- entonces
-

$$\iint_S \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot \vec{n} \, dS = 0 \quad \text{si } \vec{0} \notin \text{int } S$$

ley de Gauss

ley de Gauss

- S superficie cerrada en \mathbb{R}^3

- entonces



$$\iint_S \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot \vec{n} \, dS = 0 \quad \text{si } \vec{0} \notin \text{int } S$$



$$\iint_S \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot \vec{n} \, dS = 4\pi \quad \text{si } \vec{0} \in \text{int } S$$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:
- $r_x = \frac{x}{r}$, $r_y = \frac{y}{r}$, $r_z = \frac{z}{r}$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:
- $r_x = \frac{x}{r}$, $r_y = \frac{y}{r}$, $r_z = \frac{z}{r}$
- $\Rightarrow \left(\frac{x}{r^3}\right)_x =$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:
- $r_x = \frac{x}{r}$, $r_y = \frac{y}{r}$, $r_z = \frac{z}{r}$
- $\Rightarrow \left(\frac{x}{r^3}\right)_x = \frac{r^3 - 3xr^2 r_x}{r^6}$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:
- $r_x = \frac{x}{r}$, $r_y = \frac{y}{r}$, $r_z = \frac{z}{r}$
- $\Rightarrow \left(\frac{x}{r^3}\right)_x = \frac{r^3 - 3xr^2 r_x}{r^6} = \frac{r^2 - 3x^2}{r^5}$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:
- $r_x = \frac{x}{r}, r_y = \frac{y}{r}, r_z = \frac{z}{r}$
- $\Rightarrow \left(\frac{x}{r^3}\right)_x = \frac{r^3 - 3xr^2 r_x}{r^6} = \frac{r^2 - 3x^2}{r^5}$
- $\operatorname{div} X = \frac{3r^2 - 3(x^2 + y^2 + z^2)}{r^5}$

demostración

demostración

- $X = \frac{\vec{r}}{r^3}$ es C^1 y $\operatorname{div} X \equiv 0$ en $\mathbb{R}^3 \setminus 0$
- recordar:
- $r_x = \frac{x}{r}$, $r_y = \frac{y}{r}$, $r_z = \frac{z}{r}$
- $\Rightarrow \left(\frac{x}{r^3}\right)_x = \frac{r^3 - 3xr^2 r_x}{r^6} = \frac{r^2 - 3x^2}{r^5}$
- $\operatorname{div} X = \frac{3r^2 - 3(x^2 + y^2 + z^2)}{r^5} = 0$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \notin \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \notin \text{int } S$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \notin \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \notin \text{int } S$
- por Gauss:

demostración

demostración - caso $\vec{0} \notin \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \notin \text{int } S$
- por Gauss:

-

$$\iint_S \mathbf{X} \cdot \mathbf{n} \, dS =$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \notin \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \notin \text{int } S$
- por Gauss:
-

$$\iint_S X \cdot n \, dS = \iiint_{\text{int } S} \text{div } X \, dV$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \notin \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \notin \text{int } S$
- por Gauss:
-

$$\iint_S X \cdot n \, dS = \iiint_{\text{int } S} \text{div } X \, dV = 0$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \in \text{int } S$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \in \text{int } S$
- $\varepsilon > 0$ tal que $B_\varepsilon(0) \subset \text{int } S$

demostración

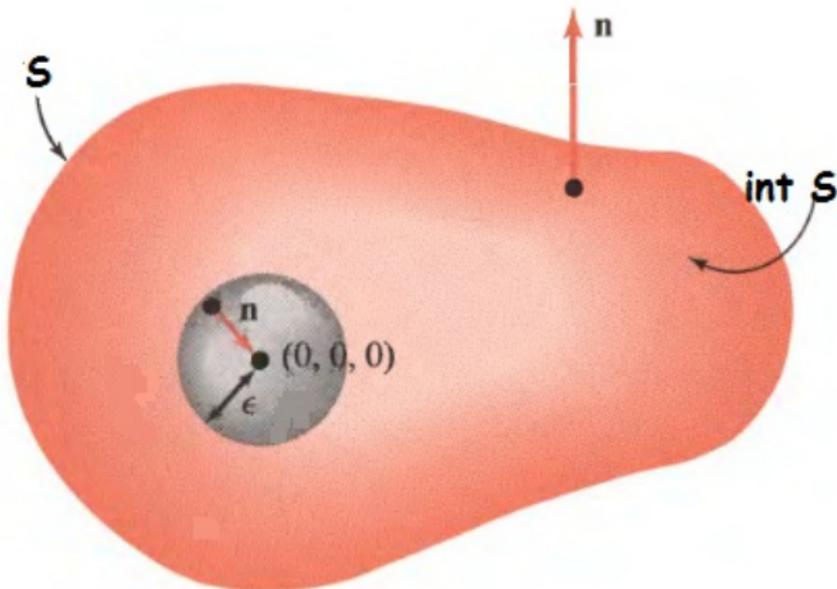
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- S superficie cerrada tal que $\vec{0} \in \text{int } S$
- $\varepsilon > 0$ tal que $B_\varepsilon(0) \subset \text{int } S$
- probaremos que

$$\iint_S X \cdot n \, dS = \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot n \, dS$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

realizamos un corte

demostración

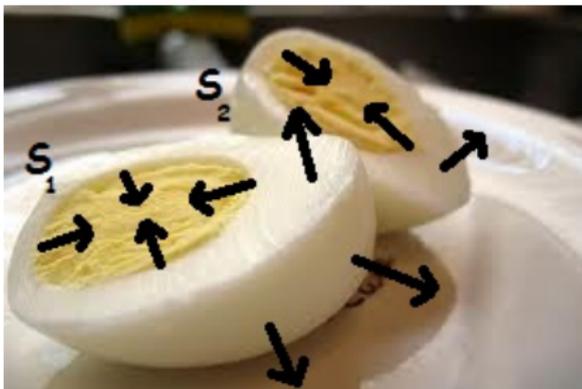
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



realizamos un corte

demostración

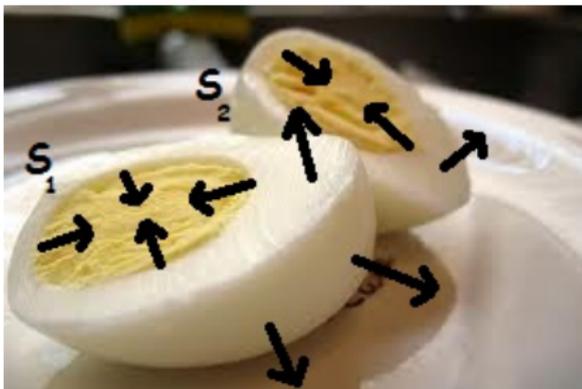
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



vectores normales

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

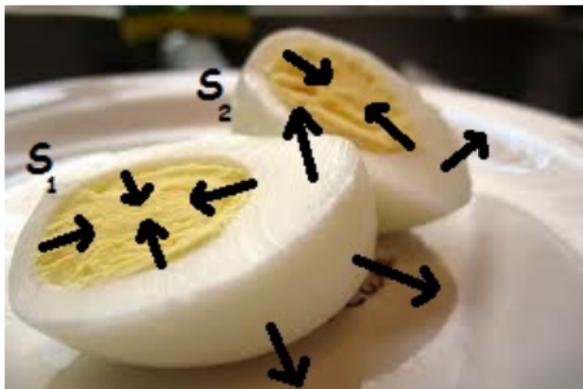


vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS =$

demostración

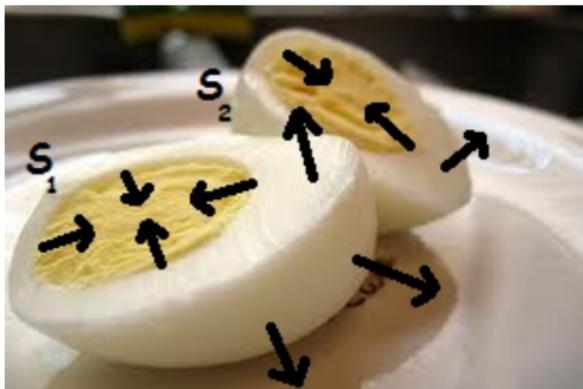
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV$

demostración

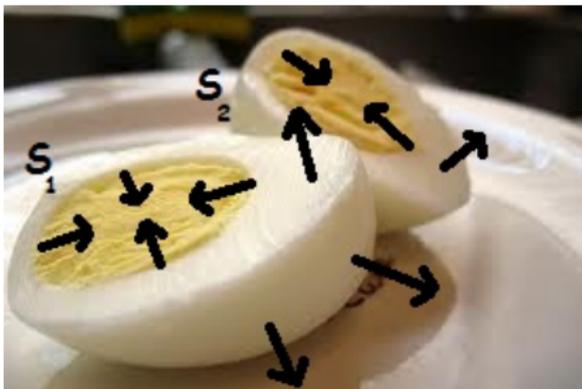
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$ 

vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV = 0$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

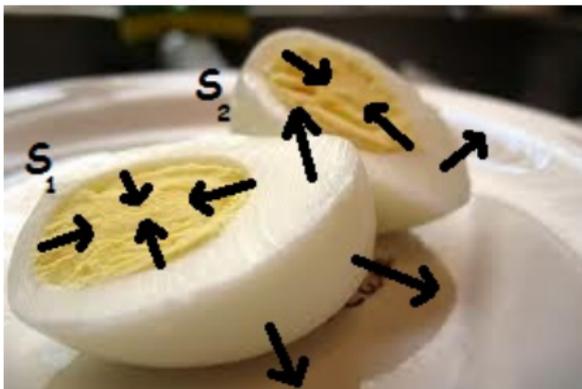


vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV = 0$
- $\iint_{S_2} X \cdot n \, dS =$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

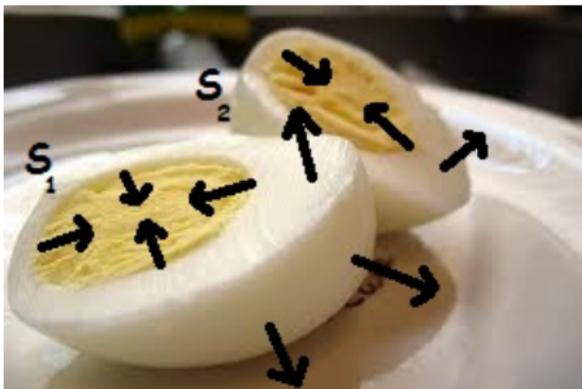


vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV = 0$
- $\iint_{S_2} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_2} \text{div } X \cdot n \, dV$

demostración

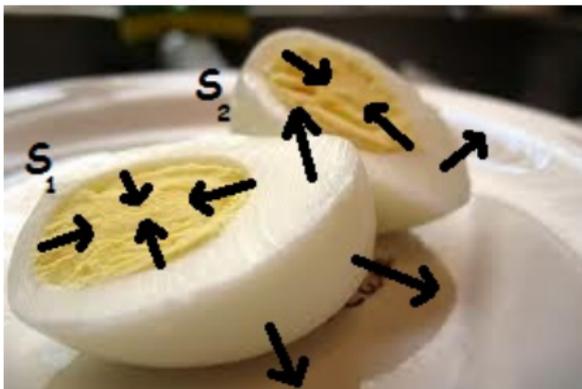
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV = 0$
- $\iint_{S_2} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_2} \text{div } X \cdot n \, dV = 0$

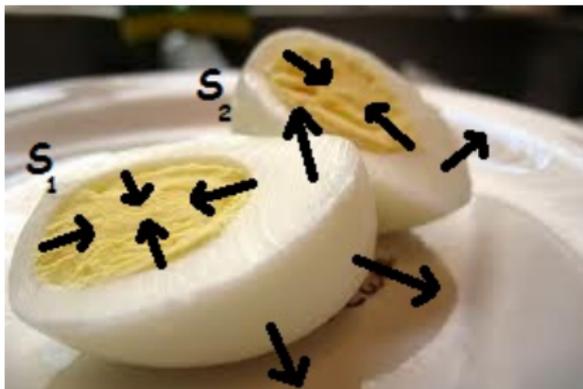
demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$ 

vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV = 0$
- $\iint_{S_2} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_2} \text{div } X \cdot n \, dV = 0$
- $\Rightarrow \iint_{S_1} X \cdot n \, dS + \iint_{S_2} X \cdot n \, dS$

demostración

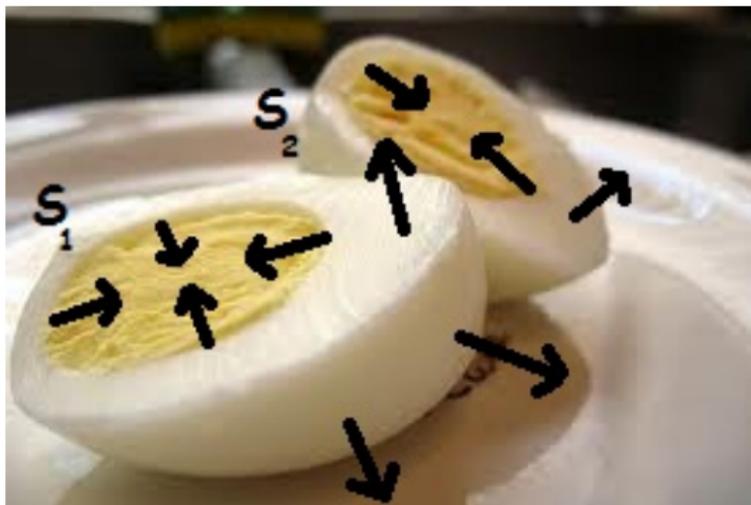
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$ 

vectores normales

- Gauss: $\iint_{S_1} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_1} \text{div } X \, dV = 0$
- $\iint_{S_2} X \cdot n \, dS = \iiint_{V_2} \text{div } X \cdot n \, dV = 0$
- $\Rightarrow \iint_{S_1} X \cdot n \, dS + \iint_{S_2} X \cdot n \, dS = 0$

demostración

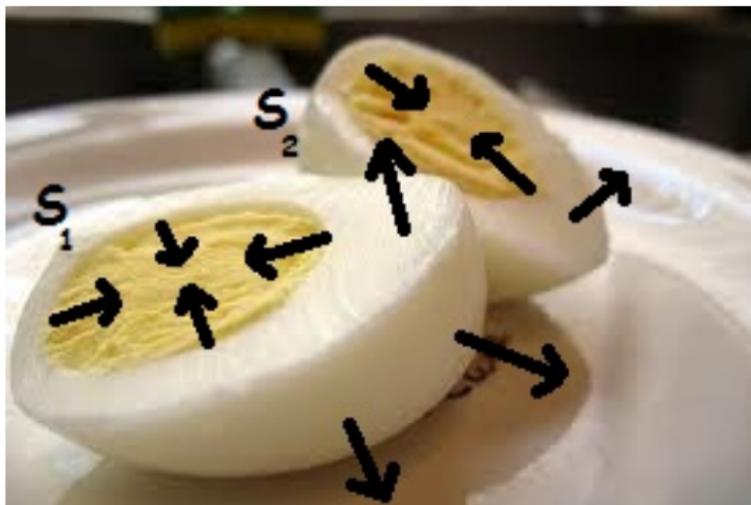
demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



● $\iint_{S_1 \cup S_2} X \cdot n \, dS =$

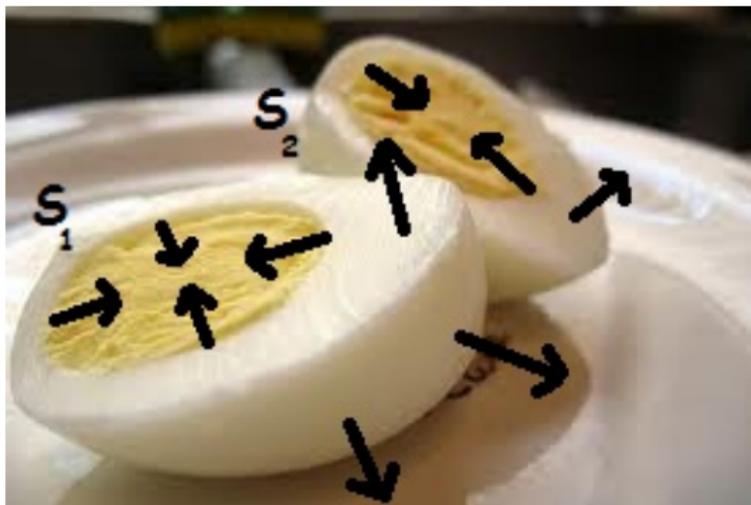
demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$



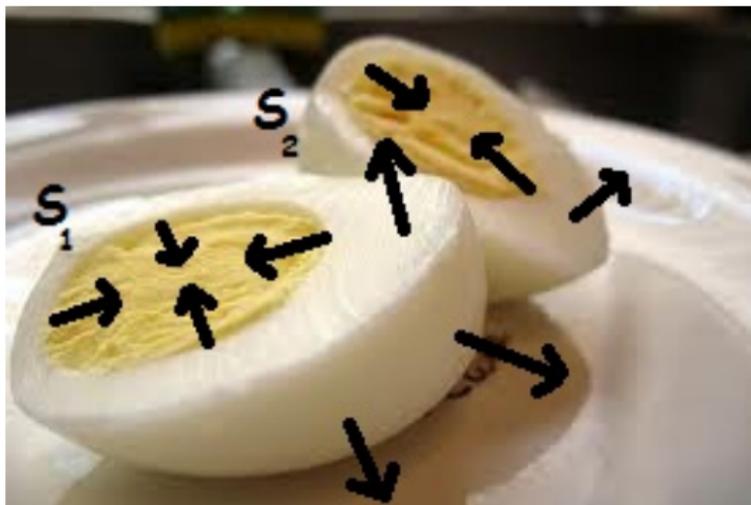
- $$\iint_{S_1 \cup S_2} X \cdot n \, dS = \iint_{S \cup \partial B_\epsilon(0)} X \cdot n \, dS$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$ 

- $\iint_{S_1 \cup S_2} X \cdot n \, dS = \iint_{S \cup -\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot n \, dS$
- $\Rightarrow \iint_S X \cdot n \, dS - \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot n \, dS$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$ 

- $\iint_{S_1 \cup S_2} X \cdot n \, dS = \iint_{S \cup -\partial B_\epsilon(0)} X \cdot n \, dS$
- $\Rightarrow \iint_S X \cdot n \, dS - \iint_{\partial B_\epsilon(0)} X \cdot n \, dS = 0$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot N \, dS$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \chi \cdot N \, dS$
-

$$\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS =$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot N \, dS$
-

$$\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS = \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \frac{\vec{r}}{r} \, dS$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \chi \cdot N \, dS$
-

$$\begin{aligned} \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \frac{\vec{r}}{r} \, dS \\ &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\varepsilon^2}{\varepsilon^4} \, dS \end{aligned}$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot N \, dS$
-

$$\begin{aligned}
 \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \frac{\vec{r}}{r} \, dS \\
 &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\varepsilon^2}{\varepsilon^4} \, dS \\
 &= \frac{1}{\varepsilon^2} \text{área}(\partial B_\varepsilon(0))
 \end{aligned}$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot N \, dS$
-

$$\begin{aligned}
 \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \frac{\vec{r}}{r} \, dS \\
 &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\varepsilon^2}{\varepsilon^4} \, dS \\
 &= \frac{1}{\varepsilon^2} \text{área}(\partial B_\varepsilon(0)) = \frac{1}{\varepsilon^2} 4\pi\varepsilon^2
 \end{aligned}$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot N \, dS$



$$\begin{aligned} \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \frac{\vec{r}}{r} \, dS \\ &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\varepsilon^2}{\varepsilon^4} \, dS \\ &= \frac{1}{\varepsilon^2} \text{área}(\partial B_\varepsilon(0)) = \frac{1}{\varepsilon^2} 4\pi\varepsilon^2 \end{aligned}$$



$$\iint_S X \cdot N \, dS = 4\pi$$

demostración

demostración - caso $\vec{0} \in \text{int } S$

- x último, calculamos $\iint_{\partial B_\varepsilon(0)} X \cdot N \, dS$



$$\begin{aligned} \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot N \, dS &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\vec{r}}{r^3} \frac{\vec{r}}{r} \, dS \\ &= \iint_{\partial B_\varepsilon(0)} \frac{\varepsilon^2}{\varepsilon^4} \, dS \\ &= \frac{1}{\varepsilon^2} \text{área}(\partial B_\varepsilon(0)) = \frac{1}{\varepsilon^2} 4\pi\varepsilon^2 \end{aligned}$$



$$\iint_S X \cdot N \, dS = 4\pi \square$$

interpretación física

carga eléctrica

flujo eléctrico a través de la superficie

interpretación física

carga puntual q en $\vec{0}$

$$\psi(x, y, z) = \frac{q}{4\pi r}$$

interpretación física

carga puntual q en $\vec{0}$

$$\psi(x, y, z) = \frac{q}{4\pi r}$$

campo eléctrico correspondiente

$$E = -\nabla\psi$$

interpretación física

carga puntual q en $\vec{0}$

$$\psi(x, y, z) = \frac{q}{4\pi r}$$

campo eléctrico correspondiente

$$\mathbf{E} = -\nabla\psi = \frac{q}{4\pi} \frac{\vec{r}}{r^3}$$

interpretación física

interpretación física

- $\iint_S E \cdot n \, dS$ flujo eléctrico total saliente de S

interpretación física

interpretación física

- $\iint_S E \cdot n \, dS$ flujo eléctrico total saliente de S
- x ley de gauss:

$$\iint_S \frac{q\vec{r}}{4\pi r^3} \cdot n \, dS =$$

interpretación física

interpretación física

- $\iint_S E \cdot n \, dS$ flujo eléctrico total saliente de S
- \times ley de gauss:

$$\iint_S \frac{q\vec{r}}{4\pi r^3} \cdot n dS = \begin{cases} q & \text{si carga dentro int } S \end{cases}$$

interpretación física

interpretación física

- $\iint_S E \cdot n \, dS$ flujo eléctrico total saliente de S
- x ley de gauss:

$$\iint_S \frac{q\vec{r}}{4\pi r^3} \cdot n \, dS = \begin{cases} q & \text{si carga dentro int } S \\ 0 & \text{si carga fuera de int } S \end{cases}$$

interpretación física

interpretación física - carga continua

- distribución de carga continua en int S

interpretación física

interpretación física - carga continua

- distribución de carga continua en int S
- ρ densidad de carga

interpretación física

interpretación física - carga continua

- distribución de carga continua en int S
- ρ densidad de carga
- entonces

$$\operatorname{div} E = \rho$$

interpretación física

interpretación física - carga continua

- distribución de carga continua en int S
- ρ densidad de carga
- entonces

$$\operatorname{div} E = \rho$$

- x teorema de gauss

$$\iint_S \vec{E} \cdot \vec{N} dS =$$

interpretación física

interpretación física - carga continua

- distribución de carga continua en int S
- ρ densidad de carga
- entonces

$$\operatorname{div} E = \rho$$

- x teorema de gauss

$$\iint_S \vec{E} \cdot \vec{N} dS = \iiint_{\text{int } S} \rho dV$$

interpretación física

interpretación física - carga continua

- distribución de carga continua en int S
- ρ densidad de carga
- entonces

$$\operatorname{div} \mathbf{E} = \rho$$

- x teorema de gauss

$$\iint_S \vec{E} \cdot \mathbf{N} \, dS = \iiint_{\text{int } S} \rho \, dV = Q_{\text{total}}$$

interpretación física

carga total

carga total en el interior de una superficie

interpretación física

carga total

carga total en el interior de una superficie

=

flujo saliente del campo eléctrico a través de la superficie

ecuación de poisson

ecuación de Poisson
aparece en:

ecuación de poisson

ecuación de Poisson

aparece en:

- problemas electrostáticos

ecuación de poisson

ecuación de Poisson

aparece en:

- problemas electrostáticos
- ingeniería mecánica

ecuación de poisson

ecuación de Poisson

aparece en:

- problemas electrostáticos
- ingeniería mecánica
- problemas de potencial gravitatorio

ecuación de Poisson

- ρ densidad de carga sobre un abierto W

ecuación de Poisson

- ρ densidad de carga sobre un abierto W
- potencial eléctrico en \vec{x} :

ecuación de Poisson

- ρ densidad de carga sobre un abierto W
- potencial eléctrico en \vec{x} :

potencial eléctrico

$$\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x} - \vec{y}\|} dV$$

ecuación de Poisson

ecuación de Poisson

$$\psi_{xx} + \psi_{yy} + \psi_{zz} = -\rho$$

ecuación de Poisson

probaremos primero:

fórmula

$$\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot n \, dS = - \iiint_W \rho \, dV$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$
-

$$\nabla\psi(\vec{x}) =$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$
-

$$\nabla\psi(\vec{x}) = \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y})$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$
-

$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$



$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$



$$\iint_{\partial W} \nabla\psi \cdot n dS =$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$



$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$



$$\iint_{\partial W} \nabla\psi \cdot n dS = -\frac{1}{4\pi} \iint_{\partial W} \left(\iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y}) \right) dS(\vec{x})$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$



$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$



$$\iint_{\partial W} \nabla\psi \cdot n dS = -\frac{1}{4\pi} \iint_{\partial W} \left(\iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y}) \right) dS(\vec{x})$$

(x Fubini) =

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$



$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}\iint_{\partial W} \nabla\psi \cdot n dS &= -\frac{1}{4\pi} \iint_{\partial W} \left(\iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y}) \right) dS(\vec{x}) \\ (\text{x Fubini}) &= -\iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi} \left(\iint_{\partial W} \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dS(\vec{x}) \right) dV(\vec{y})\end{aligned}$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$



$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}\iint_{\partial W} \nabla\psi \cdot n dS &= -\frac{1}{4\pi} \iint_{\partial W} \left(\iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y}) \right) dS(\vec{x}) \\ (\text{x Fubini}) &= -\iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi} \left(\iint_{\partial W} \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dS(\vec{x}) \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\iiint_W \rho dV\end{aligned}$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- potencial eléctrico $\psi(\vec{x}) = \iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} dV(\vec{y})$



$$\begin{aligned}\nabla\psi(\vec{x}) &= \iiint_W \rho(\vec{y}) \cdot \nabla_{\vec{x}} \left(\frac{1}{4\pi\|\vec{x}-\vec{y}\|} \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\frac{1}{4\pi} \iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y})\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}\iint_{\partial W} \nabla\psi \cdot n dS &= -\frac{1}{4\pi} \iint_{\partial W} \left(\iiint_W \rho(\vec{y}) \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dV(\vec{y}) \right) dS(\vec{x}) \\ (\text{x Fubini}) &= -\iiint_W \frac{\rho(\vec{y})}{4\pi} \left(\iint_{\partial W} \frac{\vec{x}-\vec{y}}{\|\vec{x}-\vec{y}\|^3} dS(\vec{x}) \right) dV(\vec{y}) \\ &= -\iiint_W \rho dV \square\end{aligned}$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} dS = - \iiint_W \rho dV$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} dS = - \iiint_W \rho dV$
- gauss $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} dS = \iiint_W \operatorname{div} \nabla \psi dV$



$$\operatorname{div} \nabla \psi = -\rho$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} \, dS = - \iiint_W \rho \, dV$
- gauss $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} \, dS = \iiint_W \operatorname{div} \nabla \psi \, dV$
- \Rightarrow para toda región W :

$$\iiint_W \Delta \psi \, dV = - \iiint_W \rho \, dV$$



$$\operatorname{div} \nabla \psi = -\rho$$

ecuación de Poisson

ecuación de poisson

- $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} \, dS = - \iiint_W \rho \, dV$
- gauss $\iint_{\partial W} \nabla \psi \cdot \mathbf{N} \, dS = \iiint_W \operatorname{div} \nabla \psi \, dV$
- \Rightarrow para toda región W :

$$\iiint_W \Delta \psi \, dV = - \iiint_W \rho \, dV$$

- por TVM
-

$$\operatorname{div} \nabla \psi = -\rho$$