

第 11 章 f : 高斯公式

数学系 梁卓滨

2017.07 暑期班

向量场的散度

定义 设 $F = (P, Q, R)$ 是空间中向量场, 定义

$$\operatorname{div} F := \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}$$

称为向量场 F 的散度。

例 计算向量场 $F = (x^2 + yz, y^2 + xz, z^2 + xy)$ 的散度。

解

$$\operatorname{div} F = \frac{\partial}{\partial x}(x^2 + yz) + \frac{\partial}{\partial y}(y^2 + xz) + \frac{\partial}{\partial z}(z^2 + xy) = 2x + 2y + 2z.$$

例 计算梯度场 $\nabla \frac{1}{r}$ ($r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$) 的散度。

解

$$r_x = \frac{x}{r}, \quad r_y = \frac{y}{r}, \quad r_z = \frac{z}{r},$$

$$\nabla \frac{1}{r} = \left(\frac{\partial}{\partial x} r^{-1}, \frac{\partial}{\partial y} r^{-1}, \frac{\partial}{\partial z} r^{-1} \right)$$

$$= (-r^{-2} \cdot r_x, -r^{-2} \cdot r_y, -r^{-2} \cdot r_z) = \left(-\frac{x}{r^3}, -\frac{y}{r^3}, -\frac{z}{r^3} \right),$$

$$\operatorname{div} \nabla \frac{1}{r} = \frac{\partial}{\partial x} \left(-\frac{x}{r^3} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(-\frac{y}{r^3} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(-\frac{z}{r^3} \right)$$

$$= \left(-\frac{1}{r^3} + \frac{3x^2}{r^5} \right) + \left(-\frac{1}{r^3} + \frac{3y^2}{r^5} \right) + \left(-\frac{1}{r^3} + \frac{3z^2}{r^5} \right)$$

$$= -\frac{3}{r^3} + \frac{3(x^2 + y^2 + z^2)}{r^5} = 0.$$

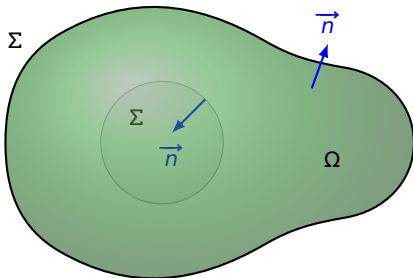
高斯公式

定理（高斯公式） 假设

- 空间闭区域 Ω 的边界是分片光滑的闭曲面 Σ ,
- \vec{n} 是 Σ 的单位外法向量,
- $F = (P, Q, R)$ 是 Ω 中向量场, 且 P, Q, R 具有一阶连续的偏导数,

则

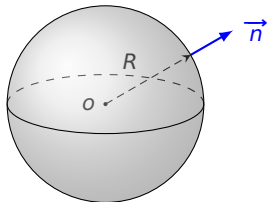
$$\iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dV = \iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS$$



例 计算

$$I = \iint_{\Sigma} 2x dydz + y^2 dzdx + z^2 dxdy$$

其中定向曲面 Σ 是球面 $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$,
定向取外侧



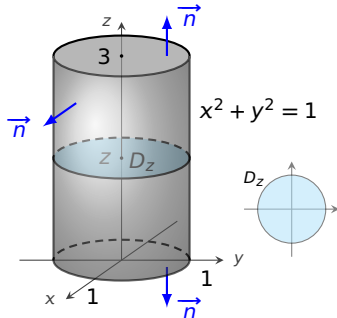
解

$$\begin{aligned} I &\stackrel{F=(2x, y^2, z^2)}{=} \iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS \stackrel{\text{高斯公式}}{=} \iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dv \\ &= \iiint_{\Omega} \left[\frac{\partial}{\partial x}(2x) + \frac{\partial}{\partial y}(y^2) + \frac{\partial}{\partial z}(z^2) \right] dv = \iiint_{\Omega} (2 + 2y + 2z) dv \\ &\stackrel{\text{对称性}}{=} \iiint_{\Omega} 2 dv = 2 \operatorname{Vol}(\Omega) = \frac{8}{3} \pi R^3 \end{aligned}$$

例 计算

$$I = \iint_{\Sigma} (x-y)dx dy + (y-z)x dy dz$$

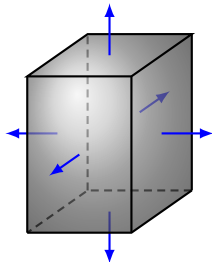
其中定向曲面 Σ 是右图柱体的边界曲面



解

$$\begin{aligned} I &\stackrel{F=((y-z)x, 0, x-y)}{=} \iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS \stackrel{\text{高斯公式}}{=} \iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dv \\ &= \iiint_{\Omega} \left[\frac{\partial}{\partial x}((y-z)x) + \frac{\partial}{\partial y} 0 + \frac{\partial}{\partial z}(x-y) \right] dv = \iiint_{\Omega} y - z dx dy dz \\ &\stackrel{\text{对称性}}{=} \iiint_{\Omega} -z dx dy dz = \int_0^3 \left[\iint_{D_z} -z dx dy \right] dz = \int_0^3 \left[-z |D_z| \right] dz \\ &= \int_0^3 \left[-z\pi \right] dz = -\frac{9}{2}\pi \end{aligned}$$

例 计算流体 $F = (x - y^2, y, z^3)$ 流向长方体 $[0, 1] \times [1, 2] \times [1, 4]$ 外侧的通量。



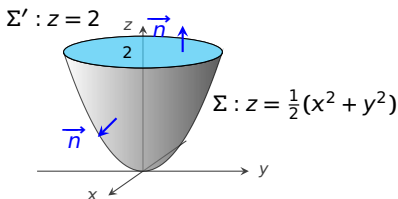
解

$$\begin{aligned}\Phi &= \iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS \xrightarrow{\text{高斯公式}} \iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dv \\&= \iiint_{\Omega} \left[\frac{\partial}{\partial x}(x - y^2) + \frac{\partial}{\partial y}(y) + \frac{\partial}{\partial z}(z^3) \right] dv \\&= \iiint_{\Omega} (2 + 3z^2) dx dy dz = \int_0^1 \left[\int_1^2 \left[\int_1^4 (2 + 3z^2) dz \right] dy \right] dx \\&= \int_0^1 1 dx \cdot \int_1^2 1 dy \cdot \int_1^4 (2 + 3z^2) dz = 1 \cdot 1 \cdot (2z + z^3) \Big|_1^4 = 69\end{aligned}$$

例 计算

$$\iint_{\Sigma} (z^2 + x) dy dz - z dx dy$$

其中定向曲面 Σ 是抛物面的一部分，
取单位外法向量，如图：



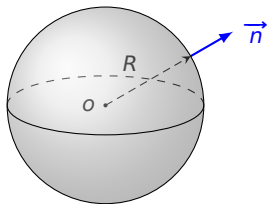
解 如图补充平面 Σ' ，则 $\Sigma \cup \Sigma'$ 构成 3 维区域 Ω 边界，应用高斯公式：

$$\begin{aligned} \text{原式} &= \iint_{\Sigma \cup \Sigma'} F \cdot \vec{n} dS - \iint_{\Sigma'} F \cdot \vec{n} dS \\ &= \iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dv - \iint_{\Sigma'} F \cdot \vec{n} dS \\ &= \frac{F=(z^2+x, 0, -z)}{\operatorname{div} F=0} - \iint_{\Sigma'} F \cdot \vec{n} dS \\ &= \frac{\vec{n}=(0,0,1)}{F \cdot \vec{n}=-z} - \iint_{\Sigma'} -2 dS \\ &= 2 \operatorname{Area}(\Sigma') = 8\pi \end{aligned}$$

例 计算

$$I = \iint_{\Sigma} (x^2 + y + z) dS$$

其中曲面 Σ 是球面 $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$



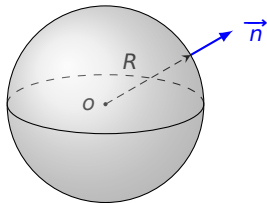
解 球面单位外法向量 $\vec{n} = \frac{1}{R}(x, y, z)$, 所以

$$\begin{aligned} \iint_{\Sigma} (x^2 + y + z) dS &= \iint_{\Sigma} R(x, 1, 1) \cdot \frac{1}{R}(x, y, z) dS \\ &= \iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS \xrightarrow{\text{高斯公式}} \iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dv \\ &= \iiint_{\Omega} \left[\frac{\partial}{\partial x}(Rx) + \frac{\partial}{\partial y}(R) + \frac{\partial}{\partial z}(R) \right] dv \\ &= \iiint_{\Omega} R dx dy dz = R \operatorname{Vol}(\Omega) = \frac{4}{3} \pi R^4 \end{aligned}$$

例 计算

$$I = \iint_{\Sigma} (x^2 + y + z) dS$$

其中曲面 Σ 是球面 $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$



解法二 (不用高斯公式, 直接计算)

$$\begin{aligned} \iint_{\Sigma} (x^2 + y + z) dS &\stackrel{\text{对称性}}{=} \iint_{\Sigma} x^2 dS = \frac{1}{3} \iint_{\Sigma} (x^2 + x^2 + x^2) dS \\ &\stackrel{\text{对称性}}{=} \frac{1}{3} \iint_{\Sigma} (x^2 + y^2 + z^2) dS \\ &= \frac{1}{3} \iint_{\Sigma} R^2 dS = \frac{1}{3} R^2 \text{Area}(\Sigma) = \frac{4}{3} \pi R^4 \end{aligned}$$

散度 $\operatorname{div} F$ 的物理解释

- 假设 $F = (P, Q, R)$ 是流体的速度向量场，则

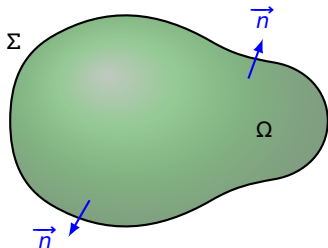
$$\iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS$$

表示单位时间流向 Σ 外侧的通量。

- 进一步假设流体是不可压，则

$$\iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS > 0 \Rightarrow \Omega \text{ 内有 “source”}$$

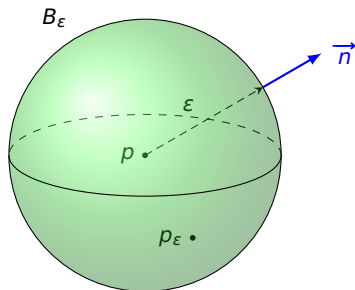
$$\iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS < 0 \Rightarrow \Omega \text{ 内有 “sink”}$$



注 高斯公式 $\iiint_{\Omega} \operatorname{div} F dV = \iint_{\Sigma} F \cdot \vec{n} dS$ 表明： $\operatorname{div} F$ 反映这种“source”和“sink”的强度。

散度 $\operatorname{div} F$ 的物理解释 (2)

$$\begin{aligned}& \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{1}{\operatorname{Vol}(B_\varepsilon)} \cdot \iint_{\partial B_\varepsilon} F \cdot \vec{n} \, dS \\&= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{1}{\operatorname{Vol}(B_\varepsilon)} \cdot \iiint_{B_\varepsilon} \operatorname{div} F \, dv \\&= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \frac{1}{\operatorname{Vol}(B_\varepsilon)} \cdot \operatorname{Vol}(B_\varepsilon) \operatorname{div} F(p_\varepsilon) \\&= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0^+} \operatorname{div} F(p_\varepsilon) \\&= \operatorname{div} F(p)\end{aligned}$$



- $\operatorname{div} F(p) > 0$ 时, $\iint_{\partial B_\varepsilon} F \cdot \vec{n} \, dS > 0$ (ε 充分小), 说明 p 点是 source
- $\operatorname{div} F(p) < 0$ 时, $\iint_{\partial B_\varepsilon} F \cdot \vec{n} \, dS < 0$ (ε 充分小), 说明 p 点是 sink