

今天主題是散度([divergence](#))

古典向量場 梯度、散度、旋度合併為 Stokes 定理 $\int_M d\omega = \int_{\partial M} \omega$ 。

在 R^3 中，散度就是通量對體積的變化率。寫成 $\int_V \nabla \cdot F dV = \int_{\partial V} F \cdot n dS$

1. 向量場 E ， $div E = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta V} \iint_S E \cdot \bar{n} dS = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z}$

2. Differential form， Ω 是 R^3 中的有界區域， $\omega = Pdy \wedge dz + Qdz \wedge dx + Rdx \wedge dy$

則 $d\omega = (\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}) dx \wedge dy \wedge dz$ 稱為 divergence。

其中 $dx \wedge dy \wedge dz$ 是 volume form。可見 divergence 就是面積膨脹率。

3. 黎曼流形上的散度定理 $\int_{\partial\Omega} \langle W, n \rangle dS = \int_{\Omega} (div W) dM$ ， n 是 $\partial\Omega$ 上朝外的單位法向量。 [大域微分幾何]p.335 這表明散度定理是 Stokes 定理之特例。

4.

$$Hess(f) = \begin{bmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} & \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial z} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} & \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial z} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial z \partial x} & \frac{\partial^2 f}{\partial z \partial y} & \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} \end{bmatrix}$$

$$\Delta f = tr(Hess(f)) = div(grad f) = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} \text{ Laplacian of } f$$

Divergence Theorem

Let M be an oriented Riemannian manifold with boundary ∂M , and let X be a smooth vector field on M with compact support. Then:

$$\int_M div X dV = \int_{\partial M} \langle X, N \rangle dS,$$

The flux of X through ∂M is the integral of $\langle X, N \rangle$ over ∂M 。

Where $div X$ is the divergence of X ， defined as the trace of the covariant derivative of X ， or equivalently $L_X dV = (div X) dV$ ， $div X dV = d(\iota_X dV)$ ， $div X = tr(\nabla X)$

N is the outward unit normal vector field along ∂M .

Applications:

- Conservation laws (e.g., mass, energy in physics).
- Green's identities and analysis of the Laplacian.
- Geometric analysis and PDEs on manifolds.

Covariant derivative of a 1-form ω

$$\nabla_X \omega = \sum_i (X \omega_i - \sum_{j,k} \Gamma_{ji}^k X^j \omega_k) dx^i, \text{ 寫成 } \nabla_\mu \omega_\nu = \partial_\mu \omega_\nu - \Gamma_{\mu\nu}^\lambda \omega_\lambda$$

Cartan magic formula $L_X \omega = \iota_X d\omega + d(\iota_X \omega)$

所謂的 interior product 如何運算：

$$\iota_X (dx_1 \wedge dx_2 \dots \wedge dx_n) = \sum_{r=1}^n (-1)^{r-1} X^r dx_1 \wedge \dots \wedge \hat{dx}_r \wedge \dots \wedge dx_n$$

這裡 \hat{dx}_r 表示把 dx_r 省略。

舉一例說明如何運算

在黎曼幾何中，向量場 X 的散度 (divergence) 是透過李微分與度量相容的連絡 (Levi-Civita connection) 來定義的。

具體來說，散度定義為： $div(X) = \nabla_i X^i$

例如 $W = (x+2y, 4x+3y)$

$$div W = \nabla_i W^i = \frac{\partial}{\partial x} (x+2y) + \frac{\partial}{\partial y} (4x+3y) = 4$$

另一個常用的表示法為 $div(X) = \frac{1}{\sqrt{|g|}} \partial_i (\sqrt{|g|} X^i)$ ，其中 $g = \det(g_{ij})$

在 S^2 上計算：

$$ds^2 = r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2 \theta d\phi^2, \quad g_{ij} = \begin{pmatrix} r^2 & 0 \\ 0 & r^2 \sin^2 \theta \end{pmatrix}, \quad |g| = r^4 \sin^2 \theta$$

考慮 $X = X^\theta(\theta, \phi) \frac{\partial}{\partial \theta} + X^\phi(\theta, \phi) \frac{\partial}{\partial \phi}$

$$div(X) = \frac{1}{\sqrt{|g|}} \left[\frac{\partial}{\partial \theta} (\sqrt{|g|} X^\theta) + \frac{\partial}{\partial \phi} (\sqrt{|g|} X^\phi) \right], \quad \sqrt{|g|} = r^2 \sin \theta$$

代入計算，化簡得 $div(X) = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta X^\theta) + \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial X^\phi}{\partial \phi}$

例如取 $X^\theta = \sin \theta, X^\phi = \cos \phi$ 則 $div(X) = 2 \cos \theta - \frac{\sin \phi}{\sin \theta}$

X 是在 S^2 上任意 Killing field，則 $div(X)=0$

2-sphere 上的 Killing 向量場可以看作是球面的對稱生成元（例如旋轉對稱）。由於這些對稱操作不會「壓縮」或「擴張」面積元素，因此對應的向量場是無散度的，這與散度在幾何上描述體積（或面積）變化率的性質一致。

Killing vector field 滿足 $\nabla_\mu X^\nu + \nabla_\nu X^\mu = 0$ ， $div(X) = \nabla_i X^i$

$\mu = \nu$ 代入 Killing equation， $\nabla_\mu X^\mu = 0$ 所以 $div(X)=0$

若在 S^2 上取一 Jacobi field $J(t)$

沿著測地線 γ 的 Jacobi field $J(t)$ 滿足 $\frac{D^2 J}{dt^2} + R(J, \dot{\gamma}) \dot{\gamma} = 0$

取單位球為例其曲率為 $K=1$ ，Jacobi equation 變成 $\frac{D^2 J}{dt^2} + J = 0$

$J(t) = A \sin t + B \cos t$ 其中 A, B 是恆定向量場。

1. Jacobi 場與測地線偏差：

Jacobi 場描述測地線族之間的距離如何變化。如果這些測地線朝向匯聚或發散，Jacobi 場的散度就可以視為測地線「擴張」或「收縮」的度量。

2. 常曲率球面上的結果：

在 S^2 這種常曲率流形上，沿測地線的 Jacobi 場與球面幾何的對稱性緊密相關。具體而言，對於測地線偏差：

$$div(J) = \frac{d}{dt} (\log \det(d \exp_{\gamma(0)}))$$

對球面而言，這反映了測地線球 (geodesic sphere) 的面積元素如何隨半徑變化。

$S^2 : ds^2 = d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2$ 若取 $J(t) = f(t) \frac{\partial}{\partial \theta}$ 則其散度為

$$div(J) = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta f(t))$$

若 $f(t)$ 為 $\cos t$ 或 $\sin t$ 類型的解，則可以清楚地看到散度的具體形是會隨 θ 而變化。

一般而言，Jacobi field 在 S^2 上具有非零散度，這反映了測地線在球面上匯聚或發散的本質。