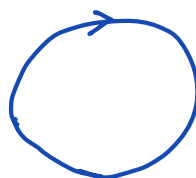
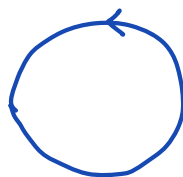


**定向** 概念是几何拓扑中最有深刻意义的伟大创造之一。

— 法国数学家, R. Thom, 1923 ~



多重积分的体积元素应有正负定向

是大数学家 Poincaré 于 19 世纪末指出的, 这一看似平凡的想法使得多元微积分产生了根本性的变革。

$$\begin{cases} x = x(u, v) \\ y = y(u, v) \end{cases} \quad (1)$$

$$dA = dx dy = \left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| du dv \quad (2)$$

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \iint_{D'} f(x(u, v), y(u, v))$$

$$\left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| du dv \quad (3)$$

$D'$  是由  $D$  经过 (1) 的变换所得到的区域

如果  $D$  定向曲面, (3) 中行列式的绝对值可以  
去掉

$$dx dy = \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} du dv = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{vmatrix} du dv$$

$$1^\circ \quad y = x$$

$$dx dx = 0$$

2 $^\circ$   $x, y$  互换, 矩阵进行行交换,

$$dx dy = -dy dx$$

有时记作  $dx \wedge dx = 0, dx \wedge dy = -dy \wedge dx$

积分区域定向, 引入外乘积. 顺理成章。

由微分的外乘积 乘上函数组成的微分形式，  
称为外微分形式，若  $P, Q, R, A, B, C, H$   
都是  $x, y, z$  的函数，则

$$P dx + Q dy + R dz$$

one-form (一次外微分，与普通微分一样)

$$A dx \wedge dy + B dy \wedge dz + C dz \wedge dx$$

two-form (二次外微分)

$$H dx \wedge dy \wedge dz \quad (\text{三次外微分})$$

$P, Q, R, \dots$  外微分形式的系数，而称函数

$f$  为 0 次外微分

外微分的外乘积满足分配律及结合律

$$\lambda, \mu, \nu$$

$$(1) (\lambda + \mu) \wedge \nu = \lambda \wedge \nu + \mu \wedge \nu$$

$$\lambda \wedge (\mu + \nu) = \lambda \wedge \mu + \lambda \wedge \nu$$

$$(2) \lambda \wedge (\mu \wedge \nu) = (\lambda \wedge \mu) \wedge \nu$$

(3) 若  $\lambda$  为  $p$  次外微分形式,  $\mu$  为  $q$  次外微分形式, 则

$$\mu \wedge \lambda = (-1)^{pq} \lambda \wedge \mu$$

定义 外微分算子

$$f: \quad df = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz$$

0次

普通合微分算子

$$w: \quad w = p dx + q dy + R dz$$

1次

$$\text{定义 } dw = dp \wedge dx + dq \wedge dy + dR \wedge dz$$

即对  $P, Q, R$  进行外微分, 然后进行外乘积.

$$dP = \frac{\partial P}{\partial x} dx + \frac{\partial P}{\partial y} dy + \frac{\partial P}{\partial z} dz$$

$$dQ = \frac{\partial Q}{\partial x} dx + \frac{\partial Q}{\partial y} dy + \frac{\partial Q}{\partial z} dz$$

$$dR = \frac{\partial R}{\partial x} dx + \frac{\partial R}{\partial y} dy + \frac{\partial R}{\partial z} dz$$

$$\begin{aligned} \therefore d\omega &= \left( \frac{\partial P}{\partial x} dx + \frac{\partial P}{\partial y} dy + \frac{\partial P}{\partial z} dz \right) \wedge dx \\ &\quad + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} dx + \frac{\partial Q}{\partial y} dy + \frac{\partial Q}{\partial z} dz \right) \wedge dy \\ &\quad + \left( \frac{\partial R}{\partial x} dx + \frac{\partial R}{\partial y} dy + \frac{\partial R}{\partial z} dz \right) \wedge dz \\ &= \left( \frac{\partial P}{\partial y} dy \wedge dx + \frac{\partial P}{\partial z} dz \wedge dx \right) \\ &\quad + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} dx \wedge dy + \frac{\partial Q}{\partial z} dz \wedge dy \right) \\ &\quad + \left( \frac{\partial R}{\partial x} dx \wedge dz + \frac{\partial R}{\partial y} dy \wedge dz \right) \\ &= \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx \wedge dy + \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) dy \wedge dz \\ &\quad + \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz \wedge dx \end{aligned}$$

对于二次外微分形式

$$w = A dy \wedge dz + B dz \wedge dx + C dx \wedge dy$$

$$\begin{aligned} dw &= dA \wedge dy \wedge dz + dB \wedge dz \wedge dx + dC \wedge dx \wedge dy \\ &= \left( \frac{\partial A}{\partial x} + \frac{\partial B}{\partial y} + \frac{\partial C}{\partial z} \right) dx \wedge dy \wedge dz \end{aligned}$$

对于三次外微分形式

$$w = H dx \wedge dy \wedge dz$$

$$dw = 0$$

$$dH = \frac{\partial H}{\partial x} dx + \frac{\partial H}{\partial y} dy + \frac{\partial H}{\partial z} dz$$

每项结合  $dx \wedge dy \wedge dz$  有两个相同微分。

关于外微分算子，立即可得到重要的定理

Poincaré 引理 若  $w$  为  $n$ -外微分形式，其微分

形式的系数具有  $n-1$  阶连续偏导数，则

$$d dw = 0$$

还可以有

Poincaré 引理之逆 若  $w$  是一个  $p$  次外微分形式,

且  $dw = 0$ , 则存在一个  $p-1$  次外微分形式  $\omega$ ,

使得  $w = d\omega$

Green 公式

$$\int_{\mathcal{L}} p dx + q dy = \iint_D \left( \frac{\partial q}{\partial x} - \frac{\partial p}{\partial y} \right) dx dy$$

$$\text{记 } w_1 = p dx + q dy \quad (\nabla \times \vec{v})_z$$

$$\int w_1 = \iint dw_1 \quad \vec{v} = (p, q, 0)$$

Stokes 公式

$$\int_{\mathcal{L}} p dx + q dy + r dz = \iint_{\Omega} \left( \frac{\partial r}{\partial y} - \frac{\partial q}{\partial z} \right) dy dz$$

$$+ \left( \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial r}{\partial x} \right) dz dx + \left( \frac{\partial q}{\partial x} - \frac{\partial p}{\partial y} \right) dx dy$$

$$\text{记 } w_2 = p dx + q dy + r dz$$

$$dw_2 = \left( \frac{\partial r}{\partial y} - \frac{\partial q}{\partial z} \right) dy dz$$

$$+ \left( \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial r}{\partial x} \right) dz dx + \left( \frac{\partial q}{\partial x} - \frac{\partial p}{\partial y} \right) dx dy$$

$$\int w_2 = \iint dw_2$$

$$\vec{v} = (p, q, R)$$
$$\nabla \times \vec{v} = \begin{vmatrix} dy \wedge dz & dz \wedge dx & dx \wedge dy \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ p & q & R \end{vmatrix}$$

~~Gauss 公式~~

$$\iint_{\Omega_2} p dy dz + q dz dx + R dx dy = \iiint V$$

$$\left( \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx dy dz$$

$$\text{记 } w_3 = p dy dz + q dz dx + R dx dy$$

(= 微分形式)

$$dw_3 = \left( \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx \wedge dy \wedge dz$$

$$\vec{v} = (p, q, R) \quad \downarrow$$
$$\nabla \cdot \vec{v}$$

$$\iint w_3 = \iiint dw_3$$

Stokes 定理

$$\int_{\partial \Omega} w = \int_{\Omega} dw \quad (*)$$

$\Omega$ :  $dw$  的积分区域

$\partial \Omega$ :  $\Omega$  的边界

$\Omega$  的维数与  $dw$  的次数相一致

在三维 Euclid 空间, 联系区域与世界  
的积分公式不全再有了。因为三次外微分  
形式的外微分为 0

当  $w$  为零次外微分

$$\int_a^b dw = w(b) - w(a)$$

世界是两个点

Stokes 公式 (\*) 是微积分这门学科的一个  
顶峰, 它使得积分从古典走向现代, 是数学中  
少有的简洁、美丽而深刻的定理之一。

“更有力的工具和更简单的方法”

# Poincaré 3/18

$\omega$ : 0-form

$$\omega = f, \quad d\omega = 0$$

↓

$$\nabla \times \nabla f = 0$$

$$d\omega = d \left( \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz \right)$$

1-form

$$\begin{aligned} &= \left( \cancel{\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial x} dx} + \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} dy + \frac{\partial^2 f}{\partial z \partial x} dz \right) dx \\ &+ \left( \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} dx + \cancel{\frac{\partial^2 f}{\partial y \partial y} dy} + \frac{\partial^2 f}{\partial z \partial y} dz \right) dy \\ &+ \left( \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial z} dx + \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial z} dy + \cancel{\frac{\partial^2 f}{\partial z \partial z} dz} \right) dz \end{aligned}$$

$$dx_i \wedge dx_i = 0$$

$w_1$ : 1-form

$$w_1 = p dx + q dy + R dz$$

$$\text{in } \vec{u} = (p, q, R)$$

$$d d w_1 = 0$$

$$\nabla \cdot (\nabla \times \vec{u}) = 0$$

$$\begin{aligned} d w_1 &= \left( \frac{\partial p}{\partial x} dx + \frac{\partial p}{\partial y} dy + \frac{\partial p}{\partial z} dz \right) dx \\ &\quad + \left( \frac{\partial q}{\partial x} dx + \frac{\partial q}{\partial y} dy + \frac{\partial q}{\partial z} dz \right) dy \\ &\quad + \left( \frac{\partial R}{\partial x} dx + \frac{\partial R}{\partial y} dy + \frac{\partial R}{\partial z} dz \right) dz \\ &= \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial q}{\partial z} \right) dy \wedge dz + \left( \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz \wedge dx \\ &\quad + \left( \frac{\partial q}{\partial x} - \frac{\partial p}{\partial y} \right) dx \wedge dy \\ &= \nabla \times \vec{u} \end{aligned}$$

(另外两项消去)

$$\begin{aligned} d d w_1 &= \left( \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial q}{\partial z} \right) dx \right) dy dz \\ &\quad + \left( \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dy \right) dz dx \end{aligned}$$

$$+ \left( \frac{\partial}{\partial z} \left( \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial p}{\partial y} \right) dz \right) dx dy$$

$$= \nabla \cdot (\nabla \times \vec{u}) = 0$$

$$= \frac{\partial}{\partial x} (\nabla \times \vec{u})_x + \frac{\partial}{\partial y} (\nabla \times \vec{u})_y + \frac{\partial}{\partial z} (\nabla \times \vec{u})_z$$

Poincaré 引理之逆 若  $w$  是一个  $p$  次外微分形式,

且  $dw = 0$ , 则存在一个  $p-1$  次外微分形式  $\omega$ ,

$$\text{使得 } w = d\omega$$

讨论:  $\vec{v}$  为有势场的充要条件是  $\vec{v}$  为无旋场

即  $\vec{v} = \text{grad } f$  的充要条件是

$$\nabla \times \vec{v} = 0$$

$$dw = 0, \quad w = d\omega$$

一次外微分形式的外微分是零, 此外微分形式

一定是一个函数 (零次外微分形式) 的外微分

同样的，如果  $\vec{v}$  为旋度场当且仅当  $\vec{v}$  为无

源场， $\vec{v} = \text{rot } \vec{b}$  当且仅当

$$\nabla \cdot \vec{v} = 0$$

$$d\omega = 0, \quad \omega = d\phi$$

如果 ~~二次外微分形式的外微分是零~~，

则此外微分形式一定是  $n-1$  次外微分

形式的外微分

$$\nabla \cdot (\nabla \times \vec{b}) = 0$$

$\vec{b}$  是  $n-1$  次外微分

$\nabla \times \vec{b}$  是  $n$  次外微分

袁丹教授以其敏锐的目光指出了微积分的  
核心是单变量的 Newton - Leibniz 微积分基本定理  
以及多变量的 Stokes 公式，可谓切中要害，并使高  
等院校的初学者得以轻松地登堂入室。

— 吴文俊

多变量微积分与单变量微积分的根本差别  
在于前者有外微分形式。

— 陈省身