

*第九章 Grassmann 代数与微分形式

上一章多重积分中, 面积和体积微元是有方向性的, 即与坐标顺序有关, 但表达式 $dxdy$ 等并不反映它的方向性. 在作变量替换时 $dxdy = \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} dudv$, 要出现一个 Jacobi 行列式, 这显然也不能从通常的实数乘法推导出来. 这一章我们将用 Grassmann 代数工具将这一乘法讲清楚. 事实上面积微元 $dxdy$ 应该用 Grassmann 代数中乘法(外积)来定义 $dx \wedge dy$, 这样既解决了方向性问题: $dy \wedge dx = -dx \wedge dy$, 又能很自然地推出变量替换时的公式. 在更高维数时它也适用.

§ 7.1 Grassmann 代数与微分形式

1.1 Grassmann 代数

在 n 维线性空间中取定一组基 $\{e_1, \dots, e_n\}$, 对任何两个向量 $x = x_1e_1 + \dots + x_n e_n$ 和 $y = y_1e_1 + \dots + y_n e_n$, 我们定义一个乘法 $x \wedge y$, 将 n 维线性空间扩张为一个代数. 为此我们只要规定好基向量之间的乘法, 它们由下面定义

- 1) $e_i \wedge e_i = 0, i = 1, 2, \dots, n;$
- 2) $e_i \wedge (e_j \wedge e_k) = (e_i \wedge e_j) \wedge e_k;$ (结合律)
- 3) $e_1 \wedge \dots \wedge e_n \neq 0;$ (非退化)
- 4) $e_i \wedge e_j = -e_j \wedge e_i;$ (非交换)

在这个线性运算和乘法下我们得到一个代数, 称为 Grassmann 代数, 记为 G_n .

例 1: G_3 中有基元素

$$\begin{cases} 1 \\ e_1, e_2, e_3 \\ e_1 \wedge e_2, e_1 \wedge e_3, e_2 \wedge e_3 \\ e_1 \wedge e_2 \wedge e_3. \end{cases}$$

它是 $2^3 = 8$ 维的. 比如其中有两个元素 $c_1e_1 + c_2e_2 + c_3e_3$ 和 $d_1e_1 + d_2e_2 + d_3e_3$, 它们的外积

$$(c_1e_1 + c_2e_2 + c_3e_3) \wedge (d_1e_1 + d_2e_2 + d_3e_3) \\ = (c_1d_2 - c_2d_1)e_1 \wedge e_2 + (c_1d_3 - c_3d_1)e_1 \wedge e_3 + (c_2d_3 - c_3d_2)e_2 \wedge e_3.$$

如果有三个元素 $a_1e_1 + a_2e_2 + a_3e_3$, $b_1e_1 + b_2e_2 + b_3e_3$ 和 $c_1e_1 + c_2e_2 + c_3e_3$, 它们三者的外积

$$(a_1e_1 + a_2e_2 + a_3e_3) \wedge (b_1e_1 + b_2e_2 + b_3e_3) \wedge (c_1e_1 + c_2e_2 + c_3e_3) \\ = \begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 \\ b_1 & b_2 & b_3 \\ c_1 & c_2 & c_3 \end{vmatrix} e_1 \wedge e_2 \wedge e_3.$$

例 2: G_n 中有基向量 2^n 个, 分阶表示为

$\Lambda^0 : 1$	1维
$\Lambda^1 : e_1, e_2, \dots, e_n$	n 维
$\Lambda^2 : e_1 \wedge e_2, e_1 \wedge e_3, \dots, e_{n-1} \wedge e_n$	C_n^2 维
.....	
$\Lambda^n : e_1 \wedge e_2 \wedge \dots \wedge e_n$	1维

每个子空间 Λ^k (称为 k 阶元素) 维数为 C_n^k , 总维数为 $\sum_{k=0}^n C_n^k = 2^n$. 显然有

$$\Lambda^k \wedge \Lambda^l \subset \Lambda^{k+l},$$

即 k 阶元素与 l 阶元素的外积是 $k+l$ 阶元素, 如果 $k+l > n$ 时, 外积为 0.

G_n 是个非交换、不可除但结合的代数, 也称为外代数.

1.2 \mathbf{R}^n 中微分形式

在 \mathbf{R}^n 的微分学中, 我们有 n 个基本一阶微分元素 dx_1, \dots, dx_n . 令

$$dx_1 = e_1, dx_2 = e_2, \dots, dx_n = e_n,$$

则所有 \mathbf{R}^n 中微分形式恰好形成一个 Grassmann 代数 G_n . 按 G_n 的结构, \mathbf{R}^n 中的微分形式分为 $n+1$ 个不同阶的微分形式, 分别称为 0-形式, 1-形式, \dots , n -形式. 它们的基本形式分别为

$$\begin{aligned} \Lambda^0 &: 1 \\ \Lambda^1 &: dx_1, dx_2, \dots, dx_n \\ \Lambda^2 &: dx_1 \wedge dx_2, dx_1 \wedge dx_3, \dots, dx_{n-1} \wedge dx_n \\ &\dots\dots\dots \\ \Lambda^n &: dx_1 \wedge dx_2 \wedge \dots \wedge dx_n. \end{aligned}$$

例如 Λ^1 中元素一般可写为

$$f_1(x)dx_1 + \dots + f_n(x)dx_n,$$

它就是我们所熟知的 1 阶 (微分) 形式, 它有形式不变性, 即在坐标变换下, 形式不变. Λ^2 中元素一般可写为

$$\sum_{i < j} f_{ij}(x) dx_i \wedge dx_j.$$

当 $n=3$ 时, 有一个数值函数 $f(x) = f(x_1, x_2, x_3)$, 它就是一个 0-形式; 它的微分 $f'_1(x)dx_1 + f'_2(x)dx_2 + f'_3(x)dx_3$ 是一个 1-形式; 再有一个向量值函数 (P, Q, R) , 则 $Pdx_2 \wedge dx_3 + Qdx_3 \wedge dx_1 + Rdx_1 \wedge dx_2$ 就是一个 2-形式, 由它可生成一个 3-形式

$$(P'_{x_1} + Q'_{x_2} + R'_{x_3}) dx_1 \wedge dx_2 \wedge dx_3.$$

一般地, 两个微分形式

$$\begin{aligned} \mathbf{x} &= \sum_{S=\{i_1, \dots, i_k\} \subset \{1, 2, \dots, n\}} f_S dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k}, \\ \mathbf{h} &= \sum_{S=\{i_1, \dots, i_k\} \subset \{1, 2, \dots, n\}} g_S dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k}, \end{aligned}$$

我们用 Grassmann 中乘法? 定义它们的外积 $\mathbf{x} \wedge \mathbf{h}$, 它也是一个微分形式.

1.3 外微分

对于一个微分形式, 我们可定义它的外微分.

定义: 令 $\mathbf{w} = \sum_{1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_k \leq n} f_{i_1 \dots i_k}(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k} \in \Lambda^k$, 定义它的外微分如下

$$d\mathbf{w} = \sum_{1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_k \leq n} \sum \frac{\partial f_{i_1 \dots i_k}(x)}{\partial x_j} dx_j \wedge dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k} \in \Lambda^{k+1}.$$

例 1: 在 \mathbf{R}^n 中 $f(x) \in \Lambda^0$, 则

$$df(x) = \frac{\partial f}{\partial x_1} dx_1 + \dots + \frac{\partial f}{\partial x_n} dx_n,$$

它就是通常的函数的一阶微分式, 是个 1-形式.

例 2: $w = f_1(x)dx_1 + \cdots + f_n(x)dx_n \in \Lambda^1$, 则

$$\begin{aligned} dw &= \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial f_1}{\partial x_j} dx_j \right) dx_1 + \cdots + \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial f_n}{\partial x_j} dx_j \right) dx_n \\ &= - \sum_{j=2}^n \frac{\partial f_1}{\partial x_j} dx_1 dx_j + \cdots + \sum_{j=1}^{n-1} \frac{\partial f_n}{\partial x_j} dx_j dx_n, \end{aligned}$$

它是一个 2-形式.

例 3: 在 \mathbf{R}^2 中 $w = P(x, y)dx + Q(x, y)dy \in \Lambda^1$, 则

$$dw = \frac{\partial P}{\partial y} dy dx + \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy = \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy.$$

例 4: 在 \mathbf{R}^3 中 $w = P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz \in \Lambda^1$, 则

$$\begin{aligned} dw &= \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) dy dz + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz dx + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \\ &= \begin{vmatrix} dy dz & dz dx & dx dy \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix}. \end{aligned}$$

后一种表达式对 \mathbf{R}^3 是一种偶然, 对一般 \mathbf{R}^n 没有这么简捷的表达式.

例 5: 在 \mathbf{R}^3 中 $w = P(x, y, z)dy dz + Q(x, y, z)dz dx + R(x, y, z)dx dy \in \Lambda^2$, 则

$$dw = \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx dy dz.$$

如果 $\vec{F} = (P, Q, R)$ 是三维空间中的一个向量场, 比如流体运动的速度场, 电磁波中的

电场强度或磁场强度, 或一个力场, 用 $\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right)$ 表示向量微分算子, 则

$$\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} = \nabla \cdot \vec{F}$$

称为向量场的散度, 也记为 $\text{div } \vec{F}$, 它的物理意义是“源泉密度”. 在流体力学中, $\text{div } \vec{F} > 0$

表示该点是“源泉”(出水之处), $\text{div } \vec{F} < 0$ 时表示该点是“源尾”(漏水之处); 在电场中,

$\text{div } \vec{F} > 0$ 表示正电荷密度, $\text{div } \vec{F} < 0$ 表示负电荷密度.

$$\nabla \cdot \vec{F} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z}, \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right)$$

称为向量场的强度，它不是一个向量场，记为 $\text{curl } \vec{F}$ 或 $\text{rot } \vec{F}$ ，它的物理意义是“旋涡密度”。

一个向量场 \vec{F} ，若 $\text{div } \vec{F} = 0$ ，称为无源场，如静磁场就是，即熟知的不存在单独磁北极或磁南极；若 $\text{curl } \vec{F} = 0$ ，称为无旋场，如静电场就是，即不存在封闭的静电力线。

$F(x, y, z)$ 是一个数值函数，也称为一个数量场， $\nabla F = \left(\frac{\partial F}{\partial x}, \frac{\partial F}{\partial y}, \frac{\partial F}{\partial z} \right)$ 称为它的梯度，

它是一个向量场，其方向表示 $F(x, y, z)$ 增加最大的一个方向，大小表示在该方向上的变化率。

命题：外微分有如下性质：

$$1) d(\mathbf{w}_1 + \mathbf{w}_2) = d\mathbf{w}_1 + d\mathbf{w}_2;$$

$$2) d(k\mathbf{w}_2) = kd\mathbf{w}_2;$$

$$3) d(\mathbf{w} \wedge \mathbf{h}) = d\mathbf{w} \wedge \mathbf{h} + (-1)^k \mathbf{w} \wedge d\mathbf{h}, \quad \mathbf{w} \in \Lambda^k, \mathbf{h} \in \Lambda^l;$$

$$4) \mathbf{w} \in \Lambda^k, \text{ 则 } d(d\mathbf{w}) = d^2\mathbf{w} = 0.$$

证明：1), 2) 表明外微分是个线性运算，证明是简单的，从略。

3) 是微分中链锁法则的推广，我们只需对

$$\mathbf{w} = a(x)dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k},$$

$$\mathbf{h} = b(x)dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_l}$$

来证明，一般情况结果 1), 2) 线性性质可得到。按定义

$$\mathbf{w} \wedge \mathbf{h} = a(x)b(x)dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k} \wedge dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_l}.$$

再由外微分定义

$$\begin{aligned} d(\mathbf{w} \wedge \mathbf{h}) &= \sum_{s=1}^n \left(b(x) \frac{\partial a(x)}{\partial x_s} + a(x) \frac{\partial b(x)}{\partial x_s} \right) dx_s \wedge dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k} \wedge dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_l} \\ &= \left(\sum_{s=1}^n \frac{\partial a(x)}{\partial x_s} dx_s \wedge dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k} \right) \wedge (dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_l}) \\ &\quad + (-1)^k (a(x)dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k}) \wedge \left(\sum_{s=1}^n \frac{\partial b(x)}{\partial x_s} dx_s \wedge dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_l} \right) \\ &= d\mathbf{w} \wedge \mathbf{h} + (-1)^k \mathbf{w} \wedge d\mathbf{h}. \end{aligned}$$

4) 如果 $a(x) \in \Lambda^0$ ，则

$$\begin{aligned}
d^2 a &= d(da) = \sum_{p=1}^n d\left(\frac{\partial a}{\partial x_p}\right) \wedge dx_p \\
&= \sum_{p=1}^n \sum_{q=1}^n \frac{\partial^2 a}{\partial x_q \partial x_p} dx_q \wedge dx_p \\
&= \sum_{p < q} \left(\frac{\partial^2 a}{\partial x_q \partial x_p} - \frac{\partial^2 a}{\partial x_p \partial x_q} \right) dx_q \wedge dx_p \\
&= 0.
\end{aligned}$$

定义: $w \in \Lambda^k$,

1) 若 $dw = 0$, 称 w 为闭微分形式;

2) 若 $\exists h \in \Lambda^{k-1}$, 使得 $dh = w$, 称 w 为恰当形式或正合形式.

显然, 恰当形式 \Rightarrow 闭形式, 因为 $dw = d(dh) = 0$. 但闭形式不一定是恰当形式, 看反例:

$$w = -\frac{y}{x^2 + y^2} dx + \frac{x}{x^2 + y^2} dy, \quad \Omega = \mathbf{R}^2 \setminus \{(0,0)\}.$$

容易验证 $dw = 0$, 但不存在 $h \in \Lambda^0$, 使得 $dh = w$.

如果 $\Omega =$ 右半平面, 令 $h = \arctg \frac{y}{x} \in \Lambda^0$, 使得 $dh = w$, 表明这时 w 是恰当形式.

§ 7.2 微分形式的拉回

2.1 微分形式的拉回映射

设 $\Omega \subset \mathbf{R}^n$ 为一区域, 记 Ω 上的 r 次正则的 k -形式为 $\Lambda_r^k(\Omega)$, 即

$$w = \sum_{1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_k \leq n} a_{i_1 \dots i_k}(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_k}, \quad a_{i_1 \dots i_k}(x) \in C^r(\Omega).$$

设 $D \subset \mathbf{R}^m$ 也是一区域, 多元向量值函数

$$x = \mathbf{j}(u) : D \rightarrow \Omega.$$

微分形式 w 在 $x = \mathbf{j}(u)$ 下的变量替换称为 w 的拉回, 严格的定义如下.

定义: 给定 $x = \mathbf{j}(u) : D \rightarrow \Omega (m \leq n), \mathbf{j} \in C^{r+1}(D), k \leq m$, 则称微分形式

$$\begin{aligned}
\mathbf{j}^* \mathbf{w} &= \sum_{1 \leq i_1 < \dots < i_k \leq n} a_{i_1 \dots i_k}(\mathbf{j}(u)) dj_{i_1} \dots dj_{i_k} \\
&= \sum_{1 \leq i_1 < \dots < i_k \leq n} a_{i_1 \dots i_k}(\mathbf{j}(u)) \left(\sum_{j_1=1}^m \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} du_{j_1} \right) \dots \left(\sum_{j_k=1}^m \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} du_{j_k} \right) \\
&\in \Lambda_r^k(D)
\end{aligned}$$

是 \mathbf{w} 经 \mathbf{j} 的拉回.

性质: 拉回映射 $\mathbf{j}^*: \Lambda_r^k(D) \rightarrow \Lambda_r^k(D)$ 有如下性质.

1) $\mathbf{j}^*(\mathbf{w}_1 + \mathbf{w}_2) = \mathbf{j}^* \mathbf{w}_1 + \mathbf{j}^* \mathbf{w}_2$;

2) $\mathbf{w} = a(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}$ ($k \leq m$), 则

$$\mathbf{j}^* \mathbf{w} = a(\mathbf{j}(u)) \sum_{1 \leq s_1 < \dots < s_k \leq m} \frac{\partial(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{\partial(u_{s_1}, \dots, u_{s_k})} du_{s_1} \dots du_{s_k};$$

3) $\mathbf{w} \in \Lambda_r^k(D)$, $\mathbf{h} \in \Lambda_r^l(D)$, $k+l \leq m$, 则

$$\mathbf{j}^*(\mathbf{w} \wedge \mathbf{h}) = \mathbf{j}^* \mathbf{w} \wedge \mathbf{j}^* \mathbf{h};$$

4) $x = \mathbf{j}(u) \in C^{r+1}(D)$, $\mathbf{w} \in \Lambda_r^k(D)$, $r \geq 1$, 则

$$\mathbf{j}^*(d\mathbf{w}) = d(\mathbf{j}^* \mathbf{w});$$

5) $u = \mathbf{y}(t): G \subset \mathbf{R}^l \rightarrow D \subset \mathbf{R}^m$, $\mathbf{y} \in C^{r+1}(G)$,

$$x = \mathbf{j}(u): D \rightarrow \Omega \subset \mathbf{R}^n, \mathbf{j} \in C^{r+1}(D), l \leq m \leq n,$$

$\mathbf{w} \in \Lambda_r^k(D)$, $k \leq l$, 则

$$(\mathbf{j} \circ \mathbf{y})^* \mathbf{w} = \mathbf{y}^*(\mathbf{j}^* \mathbf{w}).$$

证明: 1) 是平凡的.

2) 的证明. 由定义

$$\begin{aligned}
\mathbf{j}^* \mathbf{w} &= a(\mathbf{j}(u)) \left(\sum_{j_1=1}^m \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} du_{j_1} \right) \dots \left(\sum_{j_k=1}^m \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} du_{j_k} \right) \\
&= a(\mathbf{j}(u)) \sum_{j_1, \dots, j_k=1}^m \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} du_{j_1} \dots du_{j_k} \\
&= a(\mathbf{j}(u)) \sum_{1 \leq s_1 < s_2 < \dots < s_k \leq m} \left(\sum_{(j_1, \dots, j_k)} (-1)^{[j_1, \dots, j_k]} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} \right) du_{s_1} \dots du_{s_k} \\
&= a(\mathbf{j}(u)) \sum_{1 \leq s_1 < s_2 < \dots < s_k \leq m} \frac{\partial(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{\partial(u_{s_1}, \dots, u_{s_k})} du_{s_1} \dots du_{s_k}.
\end{aligned}$$

这里关键是用到了线性代数中 $k \times k$ 行列式 $\frac{\partial(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{\partial(u_{s_1}, \dots, u_{s_k})}$ 展开式

$$\sum_{(j_1, \dots, j_k)} (-1)^{[j_1, \dots, j_k]} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}}.$$

3) 的证明. 不妨设

$$\mathbf{w} = a(x)dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad \mathbf{h} = b(x)dx_{j_1} \dots dx_{j_l},$$

则

$$\begin{aligned} \mathbf{j} * (\mathbf{w} \wedge \mathbf{h}) &= a(\mathbf{j}(u))b(\mathbf{j}(u))d\mathbf{j}_{i_1} \dots d\mathbf{j}_{i_k} \wedge d\mathbf{j}_{j_1} \dots d\mathbf{j}_{j_l} \\ &= \mathbf{j} * \mathbf{w} \wedge \mathbf{j} * \mathbf{h}. \end{aligned}$$

4) 的证明. 当 $k=0$ 时, $\mathbf{w} = f(x)$ 是个函数, $d\mathbf{w} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j} dx_j$ 就是通常的一阶微分.

分.

$$\begin{aligned} \mathbf{j} * (d\mathbf{w}) &= \sum_{j=1}^n \frac{\partial f(\mathbf{j}(u))}{\partial x_j} dx_j \sum_{s=1}^m \frac{\partial x_j}{\partial u_s} du_s \\ &= \sum_{s=1}^m \sum_{j=1}^n \frac{\partial f(\mathbf{j}(u))}{\partial x_j} \frac{\partial x_j}{\partial u_s} du_s \\ &= \sum_{s=1}^m \frac{\partial f(\mathbf{j}(u))}{\partial u_s} du_s = d(\mathbf{j} * \mathbf{w}), \end{aligned}$$

这就是一阶微分形式不变性.

当 $k > 0$ 时, 令 $\mathbf{w} = a(x)dx_{i_1} \dots dx_{i_k}$,

$$\begin{aligned} \mathbf{j} * \mathbf{w} &= a(\mathbf{j}(u))d\mathbf{j}_{i_1} \dots d\mathbf{j}_{i_k} \\ &= a(\mathbf{j}(u))d(x_{i_1} \circ \mathbf{j}) \dots d(x_{i_k} \circ \mathbf{j}) \\ &= \mathbf{j} * a \wedge d(\mathbf{j} * x_{i_1}) \dots d(\mathbf{j} * x_{i_k}), \\ d(\mathbf{j} * \mathbf{w}) &= d(\mathbf{j} * a) \wedge [d(\mathbf{j} * x_{i_1}) \dots d(\mathbf{j} * x_{i_k})] \\ &\quad + \mathbf{j} * a \wedge [d(d(\mathbf{j} * x_{i_1})) \dots d(\mathbf{j} * x_{i_k})] \\ &= \mathbf{j} * (da) \wedge [\mathbf{j} * dx_{i_1} \dots \mathbf{j} * dx_{i_k}] \\ &= \mathbf{j} * [da \wedge dx_{i_1} \dots dx_{i_k}] \\ &= \mathbf{j} * (d\mathbf{w}). \end{aligned}$$

5) 的证明. 设 $\mathbf{w} = a(x)dx_{i_1} \dots dx_{i_k}$, 由

$$\mathbf{j} * \mathbf{w} = (a \circ \mathbf{j})(u)d(x_{i_1} \circ \mathbf{j}) \dots d(x_{i_k} \circ \mathbf{j})$$

得

$$\begin{aligned}
\mathbf{y} * (\mathbf{j} * \mathbf{w}) &= [(a \circ \mathbf{j}) \circ \mathbf{y}](t) d[(x_{i_1} \circ \mathbf{j}) \circ \mathbf{y}] \cdots d[(x_{i_k} \circ \mathbf{j}) \circ \mathbf{y}] \\
&= [a \circ (\mathbf{j} \circ \mathbf{y})](t) d[x_{i_1} \circ (\mathbf{j} \circ \mathbf{y})] \cdots d[x_{i_k} \circ (\mathbf{j} \circ \mathbf{y})] \\
&= (\mathbf{j} \circ \mathbf{y}) * \mathbf{w}.
\end{aligned}$$

2.2 重积分的换元公式

定义: $\Omega \subset \mathbf{R}^n$ 为定向区域, $\mathbf{w} = f(x) dx_1 \wedge dx_2 \wedge \cdots \wedge dx_n \in \Lambda_0^n(\Omega)$, 定义

$$\begin{aligned}
\int_{\Omega} \mathbf{w} &= \int_{\Omega} f(x) dx_1 \wedge dx_2 \wedge \cdots \wedge dx_n \\
&= \pm \int_{\Omega} f(x) dx_1 dx_2 \cdots dx_n.
\end{aligned}$$

换元公式: $x = \mathbf{j}(u): D \subset \mathbf{R}^n \rightarrow \Omega \subset \mathbf{R}^n$ 为微分同胚变换 (1-1 对应, 正、反变换都

光滑可微, 即 C^1), 且取定 D 的定向, $\mathbf{w} \in \Lambda_0^n(\overline{\Omega})$, 则

$$\int_{\Omega} \mathbf{w} = \int_D \mathbf{j} * \mathbf{w}.$$

例如: 在 \mathbf{R}^2 中 $\mathbf{w} = f(x, y) dx \wedge dy$,

$$\mathbf{j} : \begin{cases} x = x(u, v) \\ y = y(u, v) \end{cases}$$

是一个微分同胚变换, 则

$$\begin{aligned}
\mathbf{j} * \mathbf{w} &= f(x(u, v), y(u, v)) \left(\frac{\partial x}{\partial u} du + \frac{\partial x}{\partial v} dv \right) \wedge \left(\frac{\partial y}{\partial u} du + \frac{\partial y}{\partial v} dv \right) \\
&= f(x(u, v), y(u, v)) \left(\frac{\partial x}{\partial u} \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial v} \frac{\partial y}{\partial u} \right) du \wedge dv.
\end{aligned}$$

我们得到变量替换公式

$$\iint_{\Omega} f(x, y) dx \wedge dy = \iint_D f(x(u, v), y(u, v)) \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{vmatrix} du \wedge dv.$$

与二重积分变量替换不同之点是, 这里我们考虑的是有向区域 Ω 和 D , 微分形式 $f(x, y) dx \wedge dy$ 也是有方向定义的 (反方向时 $f(x, y) dy \wedge dx = -f(x, y) dx \wedge dy$), 所以

Jacobi 行列式 $\begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{vmatrix}$ 就不必取绝对值, 它的正负号恰好与 Ω, D 和 \mathbf{w} 的定向相协调.

同理在 \mathbf{R}^3 中

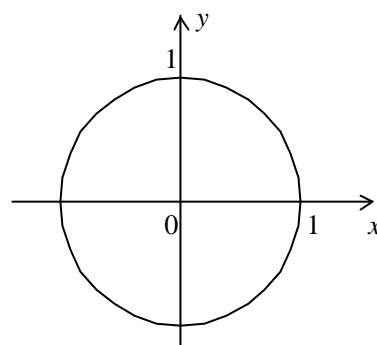
$$\iiint_{\Omega} f(x, y, z) dx dy dz = \iiint_D f(x(u, v, w), y(u, v, w), z(u, v, w)) \cdot \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial x}{\partial w} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial w} \\ \frac{\partial z}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial w} \end{vmatrix} du dv dw.$$

这里解释了面积微元和体积微元 $dx dy$ 与 $dx dy dz$ 的正确理解应该 1) 有定向的, 2) 其间的乘法不是通常的乘积, 而应该是 Grassmann 代数中的乘积? . 这样当作变量替换时, 自然地也就采用微分形式的拉回映射, 出现的 Jacobi 矩阵正是拉回映射性质 2) 中的矩阵.

§ 7.3 微分流形

先看一个最简单的例子: 平面上的单位圆周 T .

我们想给它一个坐标系, 之后就可以在上面定义函数, 以及微分形式, 从而可以求积分. 但是无论怎样做, 不可能给出一个整体坐标. 通常用



$$j : \begin{cases} x = \cos q \\ y = \sin q \end{cases}, \quad 0 \leq q \leq 2\pi.$$

$$(0, 2\pi) \xrightarrow[\text{1-1对应}]{j} T \setminus \{(1, 0)\}.$$

j 是 $(0, 2\pi)$ 与 $T \setminus \{(1, 0)\}$ 之间一个微分同胚, 我们可以把 $q \in (0, 2\pi)$ 看作 $T \setminus \{(1, 0)\}$ 上一个坐标. 但找不到 T 与 \mathbf{R} 上一个区间之间的微分同胚. 我们可以退一步, 我们可以用两块大半弧复盖 T , 每一块是个开集, 可以与 $(-d, d)$ 建立微分同胚. 这样我们就可以借助于 $(-d, d)$ 给出 T 的局部坐标. 当然这须要在两大半弧相交之处, 微分同胚应该具有一种协调关系.

定义: $S \subset \mathbf{R}^n$, 如果存在局部坐标系 $\{(U_a, j_a)\}$, 其中 U_a 是 S 的开集, 且 $S = \bigcup_a U_a$,

$j_a : U_a \rightarrow j_a(U_a), V_a = j_a(U_a)$ 为 \mathbf{R}^k 中开集, $k \leq n$, j_a 是微分同胚映射, 则称 S 为 k 维流形.

k 维流形是局部与 \mathbf{R}^k 中开集微分同胚的集合 S , 它是 \mathbf{R}^n 上的 k 维光滑超曲面. 通常我们设 S 是连通的. $j_a = (x_1, x_2, \dots, x_k)$, x_k 称为局部坐标函数, $j_a^{-1} : V_a \rightarrow U_a$ 为 S 的局

部坐标表示.

k 维流形的切空间: $\mathbf{j}_a : U_a \rightarrow V_a$ 可以看成 \mathbf{R}^n 上某个开集上 C^1 函数 Φ_a 到 U_a 的限制: $\mathbf{j}_a = \Phi_a|_{U_a}$. 复合函数 $\Phi_a \circ \mathbf{j}_a^{-1} = \mathbf{j}_a \circ \mathbf{j}_a^{-1} = id_{V_a} : V_a \rightarrow V_a$ 是个恒等. 取系数, 得

$$D\Phi_a \cdot D\mathbf{j}_a^{-1} = I_{k \times k}.$$

这说明 $D\mathbf{j}_a^{-1}$ (即 \mathbf{j}_a^{-1} 的 Jacobi 矩阵) 在 V_a 上每一点秩 = k , 所以有 k 个线性无关切向量

$\frac{\partial \mathbf{j}_a^{-1}}{\partial x_j}$ ($j=1,2,\dots,k$) 组成 U_a 中相对应点的切空间一组基, 这样我们就给出 S 上每一点切

空间的定义. 标架 $\left(\frac{\partial \mathbf{j}_a^{-1}}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial \mathbf{j}_a^{-1}}{\partial x_k} \right)$ 给出 S 上每一点切空间的一个定向.

k 维流形 S 的定向: S 上两个局部坐标系 (U_a, \mathbf{j}_a) 和 (U_b, \mathbf{j}_b) 如果相交, $U_a \cap U_b \neq \emptyset$. 在 $U_a \cap U_b$ 上, $\mathbf{j}_a = (x_1, \dots, x_k), \mathbf{j}_b = (\tilde{x}_1, \dots, \tilde{x}_k)$, 考虑复合映射

$$\mathbf{j}_b \circ \mathbf{j}_a^{-1} : \mathbf{j}_a(U_a \cap U_b) \rightarrow \mathbf{j}_b(U_a \cap U_b), x \mapsto \tilde{x} \in C^1,$$

它的逆

$$\mathbf{j}_a \circ \mathbf{j}_b^{-1} : \mathbf{j}_b(U_a \cap U_b) \rightarrow \mathbf{j}_a(U_a \cap U_b), \tilde{x} \mapsto x \in C^1,$$

所以有

$$\frac{\partial(\tilde{x}_1, \dots, \tilde{x}_k)}{\partial(x_1, \dots, x_k)} \neq 0 \quad \text{及} \quad \frac{\partial(x_1, \dots, x_k)}{\partial(\tilde{x}_1, \dots, \tilde{x}_k)} \neq 0.$$

它们的符号规定了 S 的定向.

定义: $S \subset \mathbf{R}^n$ 为 k 维微分流形 ($k \leq n$), 如果存在一组局部坐标系 $\{(U_a, \mathbf{j}_a)\}$, 满足 $S = \bigcup_a U_a$, 对任意 $U_a \cap U_b \neq \emptyset$, 令 $\mathbf{j}_a = (x_1, \dots, x_k), \mathbf{j}_b = (\tilde{x}_1, \dots, \tilde{x}_k)$, 总有

$$\frac{\partial(\tilde{x}_1, \dots, \tilde{x}_k)}{\partial(x_1, \dots, x_k)} > 0,$$

则称 S 是定向的.

例 1: \mathbf{R}^3 中单位球面 $S = \{(x, y, z) \in \mathbf{R}^3 \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1\}$ 即为一个可定向的二维微分流形.

证明: 用如下方法选 $\{(U_i, \mathbf{j}_i)\}, 1 \leq i \leq 6$.

$$\begin{aligned}
U_1 &= \{(x, y, z) \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1, z > 0\}, & D_1 &= \{(x, y) \mid x^2 + y^2 < 1\} \\
U_2 &= \{(x, y, z) \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1, x > 0\}, & D_2 &= \{(y, z) \mid y^2 + z^2 < 1\} \\
U_3 &= \{(x, y, z) \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1, y > 0\}, & D_3 &= \{(z, x) \mid z^2 + x^2 < 1\} \\
U_4 &= \{(x, y, z) \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1, z < 0\}, & D_4 &= \{(x, y) \mid x^2 + y^2 < 1\} \\
U_5 &= \{(x, y, z) \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1, x < 0\}, & D_5 &= \{(y, z) \mid y^2 + z^2 < 1\} \\
U_6 &= \{(x, y, z) \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1, y < 0\}, & D_6 &= \{(z, x) \mid z^2 + x^2 < 1\}
\end{aligned}$$

$$\mathbf{j}_i : U_i \rightarrow \mathbf{j}_i(U_i) = D_i.$$

$$\begin{aligned}
\mathbf{j}_1(x, y, z) &= (x, y), & \mathbf{j}_1^{-1}(x, y) &= (x, y, \sqrt{1-x^2-y^2}), \\
\mathbf{j}_2(x, y, z) &= (y, z), & \mathbf{j}_2^{-1}(y, z) &= (\sqrt{1-y^2-z^2}, y, z), \\
\mathbf{j}_3(x, y, z) &= (z, x), & \mathbf{j}_3^{-1}(z, x) &= (x, \sqrt{1-z^2-x^2}, z), \\
\mathbf{j}_4(x, y, z) &= (y, x), & \mathbf{j}_4^{-1}(y, x) &= (x, y, -\sqrt{1-x^2-y^2}), \\
\mathbf{j}_5(x, y, z) &= (z, y), & \mathbf{j}_5^{-1}(z, y) &= (-\sqrt{1-y^2-z^2}, y, z), \\
\mathbf{j}_6(x, y, z) &= (x, z), & \mathbf{j}_6^{-1}(x, z) &= (x, -\sqrt{1-x^2-z^2}, z).
\end{aligned}$$

比如 $U_2 \cap U_1 \neq \emptyset$, $(y, z) = \mathbf{j}_2 \circ \mathbf{j}_1^{-1}(x, y)$.

$$\begin{cases} y = y, \\ z = \sqrt{1-x^2-y^2}, \end{cases} \quad \text{Jacobi} \quad \begin{vmatrix} y_x & y_y \\ z_x & z_y \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ -\frac{x}{z} & -\frac{y}{x} \end{vmatrix} = \frac{x}{z} > 0.$$

又比如 $U_4 \cap U_6 \neq \emptyset$, $(x, z) = \mathbf{j}_6 \circ \mathbf{j}_4^{-1}(y, x)$.

$$\begin{cases} x = x, \\ z = -\sqrt{1-x^2-y^2}, \end{cases} \quad \text{Jacobi} \quad \begin{vmatrix} x_y & x_x \\ z_y & z_x \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ -\frac{y}{z} & -\frac{x}{z} \end{vmatrix} = \frac{y}{z} > 0.$$

类似地可以验证 $\forall U_i \cap U_j \neq \emptyset$, $\mathbf{j}_j \circ \mathbf{j}_i^{-1}$ 的 Jacobi 行列式 > 0 . 所以 S 为可定向的. 如果取定一个定向, 通常采用比较“自然”的方法. 在上半球面一点取定切平面定向为 $\left(\frac{\partial \mathbf{j}_1^{-1}}{\partial x}, \frac{\partial \mathbf{j}_1^{-1}}{\partial y}\right)$, 再取外法线 \bar{n} , 这样 $\left(\frac{\partial \mathbf{j}_1^{-1}}{\partial x}, \frac{\partial \mathbf{j}_1^{-1}}{\partial y}, \bar{n}\right)$ 成右手系, 这就取定了 S 的定向, 这时我们可简单地取 S 的外法向为其定向.

§ 7.4 微分流形上微分形式的积分

4.1 单位分解

设 S 为 k 维可定向的微分流形, D 是 S 上紧集 (任何开复盖都有有限子复盖). 如果 S 本身是紧的, D 可取作 S .

定理: S 为 k 维可定向的微分流形, $D \subset S$ 为紧集, 则在 S 上存在局部坐标系 (U_i, \mathbf{j}_i)

($i = 1, 2, \dots, n$), 使 $D \subset \bigcup_{i=1}^n U_i$ 和单位分解, 即存在 n 个函数 $g_i(x) \geq 0$, 满足

1) $g_i \circ g_i^{-1}$ 在 $\mathbf{j}_i(U_i)$ 上属于 C^1 , $i = 1, 2, \dots, n$;

2) $\sum_{i=1}^n g_i(x) \equiv 1, x \in D$;

3) $\text{supp } g_i = \overline{\{x \in S \mid g_i(x) \neq 0\}} \subset U_i, i = 1, 2, \dots, n$, 称 $\text{supp } g_i$ 为 g_i 的支集.

证明: 由 S 定义, $\forall x \in S$, 存在 x 的一个邻域 U_x , 与 \mathbf{R}^k 一个开集 V 微分同胚. 对 V 经平移、伸缩变换后, 总可取单位球 $V_1 = \{(u_1, \dots, u_k) \mid u_1^2 + \dots + u_k^2 < 1\}$ 包含在 V 内, 再经逆变换得 U_x 中邻域, 仍记为 U_x , 即有微分同胚映射 $\mathbf{j}_x: U_x \rightarrow V_1$. 记 $V_{\frac{1}{2}}$ 为半径为 $\frac{1}{2}$ 的球:

$u_1^2 + \dots + u_k^2 < \frac{1}{4}$, 和 $\tilde{U}_x = \mathbf{j}_x^{-1}(V_{\frac{1}{2}})$. 则开集 $\{\tilde{U}_x \mid x \in S\}$ 构成 D 的一个开复盖, D 紧的, 存在有限子复盖 $\{\tilde{U}_1, \dots, \tilde{U}_n\}$. 特别 $\{V_1, \dots, V_n\}$ 更复盖 D . 若 $D \neq S$, 则开集 $\Omega = \bigcup_{i=1}^n \tilde{U}_i$, 满

足 $D \subset \Omega \subset S$. 对紧集 $\partial\Omega$, 存在 $\{U_{n+1}, \dots, U_{n+p}\}$ 复盖 $\partial\Omega$, 且 $\bigcup_{i=1}^p U_{n+i}$ 与 D 不交. 注意到

$$\mathbf{j}_i: U_i \rightarrow V_1, \tilde{U}_i \rightarrow V_{\frac{1}{2}}, i = 1, 2, \dots, n+p.$$

考虑实数轴上无穷次可微函数

$$h(t) = \begin{cases} e^{-\frac{1}{t^2}}, & t > 0, \\ 0, & t \leq 0. \end{cases}$$

令 $f(u) = h\left(\frac{1}{4} - |u|^2\right)$, 则 $f(u)$ 在 \mathbf{R}^k 上无穷次可微, 令

$$\mathbf{y}_i(x) = \begin{cases} f \circ \mathbf{j}_i(x), & x \in U_i, i = 1, 2, \dots, n+p, \\ 0, & x \notin U_i. \end{cases}$$

则 $\mathbf{y}_i(x): S \rightarrow \mathbf{R}^1$ 为 C^1 光滑函数, 且

$$\begin{aligned} \mathbf{y}_i(x) &> 0, & x \in U_i, \\ \mathbf{y}_i(x) &= 0, & x \notin U_i, \end{aligned} \quad i = 1, 2, \dots, n+p.$$

因 $D \subset \bigcup_{i=1}^n \tilde{U}_i$, 若 $D = S$, 当 $x \in D$ 时, 有

$$0 < \sum_{i=1}^n \mathbf{y}_i(x) < +\infty.$$

若 $D \neq S$, 当 $x \in \bar{\Omega}$ 时, 有

$$0 < \sum_{i=1}^{n+p} \mathbf{y}_i(x) < +\infty.$$

为统一起见, 约定 $D = S$ 时, $p = 0$. 再令

$$g_i(x) = \begin{cases} \frac{\mathbf{y}_i(x)}{\sum_{i=1}^{n+p} \mathbf{y}_i(x)}, & x \in U_i, \\ 0 & x \notin U_i, \end{cases} \quad i = 1, 2, \dots, n,$$

则 $\{g_i(x)\}$ 满足定理要求, 称它为 $\{U_i\}$ 的单位分解.

4.2 微分流形上微分形式的积分????

有了单位分解我们就可以在流形上对微分形式定义积分. 先定义在一个坐标邻域上积分.

定义: $S \subset \mathbf{R}^n$ 为 k 维定向微分流形 ($k \leq n$), (U, \mathbf{j}) 为保向局部坐标系 (\mathbf{j}^{-1} 把 \mathbf{R}^k 的正定向映为 S 取定的方向). 若 $\mathbf{w} \in \Lambda_0^k(\Omega)$, 且 \mathbf{w} 在 U 内有紧支集, 定义

$$\int_U \mathbf{w} = \int_{\mathbf{j}(U)} (\mathbf{j}^{-1})^* \mathbf{w}.$$

可以证明定义不依赖于坐标系的选取, 即对 $(U, \mathbf{j}), (U, \mathbf{y})$ 两个保向局部坐标系, 则

$$F = \mathbf{j} \circ \mathbf{y}^{-1} : \mathbf{y}(U) \rightarrow \mathbf{j}(U)$$

是保区域正定向变换, 由重积分换元公式有

$$\int_{\mathbf{j}(U)} (\mathbf{j}^{-1})^* \mathbf{w} = \int_{\mathbf{j}(U)} F^* (\mathbf{j}^{-1})^* \mathbf{w} = \int_{\mathbf{y}(U)} (\mathbf{j}^{-1} \circ F)^* \mathbf{w} = \int_{\mathbf{y}(U)} (\mathbf{y}^{-1})^* \mathbf{w}.$$

现在定义流形 S 上紧集 D 上的积分.

定义: S 为 \mathbf{R}^n 中 k 维定向微分流形 ($k \leq n$), D 为 S 上紧区域, $\{(U_i, \mathbf{j}_i)\}$

$i = 1, 2, \dots, n$ 为保向且复盖 D 的局部坐标系, $\{g_i\}_{i=1}^n$ 为关于 $\{U_i\}_{i=1}^n$ 的单位分解,

$\mathbf{w} \in \Lambda_0^k(\Omega)$, 定义

$$\int_D \mathbf{w} = \sum_{i=1}^n \int_D g_i \mathbf{w} = \sum_{i=1}^n \int_{D \cap U_i} g_i \mathbf{w}.$$

定义与局部坐标系的选取和单位分解的选取无关. 事实上, 设另有一组保向且复盖 D 的局部坐标系 $\{(V_j, \mathbf{y}_j)\}$ 和从属于它的单位分解 $\{g_j\}_{j=1}^m$, 则有

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^n \int_{D \cap U_i} g_i \mathbf{w} &= \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^m \int_{D \cap U_i} h_j g_i \mathbf{w} = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^m \int_{D \cap U_i \cap V_j} h_j g_i \mathbf{w} \\ &= \sum_{j=1}^m \sum_{i=1}^n \int_{D \cap U_i \cap V_j} g_i h_j \mathbf{w} = \sum_{j=1}^m \sum_{i=1}^n \int_{D \cap V_j} g_i h_j \mathbf{w} = \sum_{j=1}^m \int_{D \cap V_j} h_j \mathbf{w}. \end{aligned}$$

§ 7.5 Stokes 公式

设 M 是一个紧的定向的 n 维微分流形, 令 $D \subset M$ 是 M 中的一个连通开子集, ∂D 是 D 的边界. 我们假定 ∂D 是一个 $n-1$ 维微分流形. 在 Stokes 定理中我们可以把定义微分流形的 C^∞ 光滑性条件放宽到 C^1 . 我们假定微分形式也是 C^1 的. 在 D 的定向中导出 ∂D 的定向.

定理 (Stokes): 在上述假定下, 对于 M 上的 $n-1$ 阶微分形式有

$$\int_D d\mathbf{w} = \int_{\partial D} \mathbf{w}.$$

注: 我们把积分 $\int_D d\mathbf{w}$ 写成一个配对 $\langle d\mathbf{w}, D \rangle$, Stokes 定理表述为

$$\langle d\mathbf{w}, D \rangle = \langle \mathbf{w}, \partial D \rangle.$$

即 ∂ 是 d 的共轭算子: $\partial = d^*$.

我们在 D 的一定条件下证明这个定理. 首先我们证

引理: 如果对 $\forall P \in \partial D$, 存在 P 的一个坐标邻域 U , 使得

$$\mathbf{j}(U \cap \partial D) = B_{n-1} = \{x \in B_n \mid x_n = 0\},$$

且对每个支集在 U 上的 \mathbf{w} 有

$$\int_D d\mathbf{w} = \int_{\partial D} \mathbf{w},$$

则对每一个 \mathbf{w} 有

$$\int_D d\mathbf{w} = \int_{\partial D} \mathbf{w}.$$

这引理表明 Stokes 定理事实上是个局部性定理.

引理的证明：设 M 由坐标邻域 U_1, \dots, U_k 所复盖，每一个都满足引理假定，或者使它的闭包不碰到 ∂D 。设 g_1, \dots, g_k 是相应单位分解，则

$$\int_D d\mathbf{w} = \sum_{i=1}^k \int_D g_i d\mathbf{w},$$

$$\int_{\partial D} \mathbf{w} = \sum_{i=1}^k \int_{\partial D} g_i \mathbf{w}.$$

关键要证

$$\int_D d\mathbf{w} = \sum_{i=1}^k \int_D d(g_i \mathbf{w}).$$

这是因为

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^k d(g_i \mathbf{w}) &= \sum_{i=1}^k (dg_i \mathbf{w} + g_i d\mathbf{w}) = \sum_{i=1}^k dg_i \mathbf{w} + \sum_{i=1}^k g_i d\mathbf{w} \\ &= \left(\sum_{i=1}^k dg_i \right) \mathbf{w} + \sum_{i=1}^k g_i d\mathbf{w} = \left(d \sum_{i=1}^k g_i \right) \mathbf{w} + d\mathbf{w}. \end{aligned}$$

但是 $\sum_{i=1}^k g_i = 1$ ，所以 $d \sum_{i=1}^k g_i = 0$ ，因而

$$d\mathbf{w} = \sum_{i=1}^k d(g_i \mathbf{w}).$$

于是有

$$\int_D d\mathbf{w} = \sum_{i=1}^k \int_D g_i d\mathbf{w} = \sum_{i=1}^k \int_D d(g_i \mathbf{w}) = \sum_{i=1}^k \int_{\partial D} g_i \mathbf{w} = \int_{\partial D} \mathbf{w}.$$

这是因为由引理的假设，对碰到 ∂D 的那些 U_i ，有

$$\int_D d(g_i \mathbf{w}) = \int_{\partial D} g_i \mathbf{w},$$

而对闭包不碰到 ∂D 的那些 U_i ，有

$$\int_D d(g_i \mathbf{w}) = \int_{\partial D} g_i \mathbf{w} = 0.$$

证毕。

注： U_i 使得 $\mathbf{j}_i(U_i \cap \partial D) = B_{n-1}$ 这一事实，把由 M 的定向导出 ∂D 的定向这个问题，简化成由 B_n 的定向导出 B_{n-1} 的定向的问题，即由 B_{n-1} 所界定的并碰到 $\mathbf{j}_i(D)$ 的那一半的 B_n 的定向导出 B_{n-1} 的定向。

定理 (Stokes): 如果 M 是一个紧的可定向的 n 维微分流形, $D \subset M$ 是连通开集, 边界为 ∂D . 若对 $\forall P \in \partial D$, 存在 P 的坐标邻域 U , 它的坐标映射 $\mathbf{j} : U \rightarrow B_n$ 使得

$$\mathbf{j}(U \cap \partial D) = B_{n-1},$$

则对 M 上任何 $n-1$ 阶微分形式有

$$\int_D d\mathbf{w} = \int_{\partial D} \mathbf{w},$$

其中 ∂D 定向由 M 定向导出.

注: 边界 ∂D 本身为 $n-1$ 维流形的那种 D 都具有上述性质, 但证明超出了本书范围.

定理的证明: 如果 $P \in \partial D$, 按定理条件选 U , 并设 \mathbf{w} 支在 U 中. 我们用 U 的坐标表示 \mathbf{w} 和 $d\mathbf{w}$,

$$\mathbf{w} = \sum_{i=1}^n (-1)^{i-1} a_i dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_{i-1} \wedge dx_{i+1} \wedge \cdots \wedge dx_n.$$

将包含 $\mathbf{j}(D \cap U)$ 的 B_n 的那一半伸展到一个 n -立方体, 它的一个面为 $x_n = 0$, 则在没有定

义的地方, 假定 $\mathbf{w} \circ \mathbf{j}^{-1}$ 扩张为 0, 应用累次积分, 得出

$$\int_D d\mathbf{w} = \int_{\partial D} \mathbf{w},$$

即满足引理条件, 用引理得到 Stokes 定理.

当 M 是 \mathbf{R}^n 中的 k 维流形, 非紧, 但 \bar{D} 紧, Stokes 公式也成立.

下一章要讲的 Green 公式、Gauss 公式和狭义的 Stokes 公式都是这里一般的 Stokes 公式的特例.

习题

1. 设 $\mathbf{w} = dx_1 \wedge dx_2 + dx_3 \wedge dx_4$.

(1) 求 $\mathbf{w} \circ \mathbf{w}$;

(2) 求证: 不存在两个一次形式 \mathbf{a}, \mathbf{b} , 使 $\mathbf{a} \wedge \mathbf{b} = \mathbf{w}$.

2. 设 $\mathbf{a} = x_1 dx_2 + x_2 dx_3 + x_3 dx_1$, $\mathbf{h} = x_1 x_2 dx_1 \wedge dx_2 + x_2 x_3 dx_2 \wedge dx_3 + x_3 x_1 dx_3 \wedge dx_1$,

(1) 求 $\mathbf{a} \wedge \mathbf{h}$;

(2) 求 $\mathbf{h} \wedge \mathbf{a}$;

(3) $\mathbf{a} \cdot \mathbf{h}$ 是否与 $\mathbf{h} \cdot \mathbf{a}$ 相同? 为什么?

3. 设 $\mathbf{w} = \frac{1}{2} \sum_{1 \leq i < j \leq n} a_{ij} dx_i \wedge dx_j$, $a_{ij} + a_{ji} = 0$. 求证:

$$d\mathbf{w} = \frac{1}{2} \sum_{1 \leq i < j < k \leq n} \left(\frac{\partial a_{ij}}{\partial x_k} + \frac{\partial a_{jk}}{\partial x_i} + \frac{\partial a_{ki}}{\partial x_j} \right) dx_i \wedge dx_j \wedge dx_k.$$

4. 设 $\mathbf{w} = P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz$, 而且 $d\mathbf{w} = 0$. 证明:

$$\frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z}, \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}.$$

5. 寻找一个 $(n-1)$ 次形式 \mathbf{h} , 使得

$$d\mathbf{h} = dx_1 \wedge dx_2 \wedge \cdots \wedge dx_n.$$

6. 设 $\mathbf{w} = yzdy \wedge dz + zxdz \wedge dx + xydx \wedge dy$.

(1) 证明 \mathbf{w} 是闭形式;

(2) 求一次形式 \mathbf{h} , 使 $d\mathbf{h} = \mathbf{w}$.

7. 设

$$\begin{aligned} \mathbf{w} &= a_1(x)dx_1 + a_2(x)dx_2 + a_3(x)dx_3, \\ \mathbf{h} &= b_3(x)dx_1 \wedge dx_2 + b_2(x)dx_3 \wedge dx_1 + b_1(x)dx_2 \wedge dx_3, \\ x &= \mathbf{j}(a), \Omega \subset \mathbf{R}^3 \rightarrow \Omega' \subset \mathbf{R}^3. \end{aligned}$$

求证:

$$(1) \mathbf{j}^*(\mathbf{w}) = \sum_{j=1}^3 \left[\sum_{i=1}^3 a_i(\mathbf{j}(u)) \frac{\partial \mathbf{j}_i}{\partial u_j} \right] du_j;$$

$$(2) \mathbf{j}^*\mathbf{h} = \sum_{1 \leq i < j \leq 3} \begin{vmatrix} b_1 \circ \mathbf{j} & b_2 \circ \mathbf{j} & b_3 \circ \mathbf{j} \\ \frac{\partial \mathbf{j}_1}{\partial u_i} & \frac{\partial \mathbf{j}_2}{\partial u_i} & \frac{\partial \mathbf{j}_3}{\partial u_i} \\ \frac{\partial \mathbf{j}_1}{\partial u_j} & \frac{\partial \mathbf{j}_2}{\partial u_j} & \frac{\partial \mathbf{j}_3}{\partial u_j} \end{vmatrix} du_i \wedge du_j;$$

$$(3) \mathbf{j}^*[\mathbf{w} \wedge \mathbf{h}] = \left(\sum_{i=1}^3 a_i(\mathbf{j}(u)) b_i(\mathbf{j}(u)) \right) \frac{\partial(\mathbf{j}_1, \mathbf{j}_2, \mathbf{j}_3)}{\partial(u_1, u_2, u_3)} du_1 \wedge du_2 \wedge du_3;$$

$$(4) \mathbf{j}^*\mathbf{w} \wedge \mathbf{j}^*\mathbf{h} = \mathbf{j}^*[\mathbf{w} \wedge \mathbf{h}].$$