# 徐昊霆

# A Note of

# Differentiable Manifold

For Physicists

# 目录

第一章	微分流形与张量场	5
1.1	微分流形	5
1.2	流形上的切矢量	6
1.3	切空间流形上的切矢量形成线性空间	7
1.4	余切空间切空间的对偶空间	7
1.5	切空间上的张量	9
	1.5.1 切空间上张量的定义	9
	1.5.2 度规张量给出的余切矢量	10
1.6	用坐标来表示上面的定义	10
	1.6.1 标量场的表象	10
	1.6.2 切矢量和余切矢量的分量	10
	1.6.3 张量的分量	12
	1.6.4 张量的基底	13
	1.6.5 度规的逆、张量指标的升降	13
	1.6.6 张量指标的缩并	14
1.7	场	14
	1.7.1 矢量场的定义	14
	1.7.2 矢量场对易子与李导数	15
	1.7.3 局部坐标变换	16
1.8	抽象指标记号	16
1.9	习题 1	17

4 目录

# 第一章 微分流形与张量场

# 1.1 微分流形

定义 1.1.1 (开覆盖) 一集合 X 的开子集的集合  $\{O_{\alpha}\}$  叫做  $A \subset X$  的一个开覆盖 (open cover), 如果  $A \subset \bigcup_{\alpha} O_{\alpha}$ , 也可以说  $\{O_{\alpha}\}$  覆盖了 A。

定义 1.1.2 (n 维微分流形) 对于拓扑空间 (M,T), 如果 M 有开覆盖  $\{O_{\alpha}\},\ M\subset \cup_{\alpha}O_{\alpha},$  满足

- (a) 存在同胚映射  $\psi_{\alpha}: O_{\alpha} \to V_{\alpha}(V_{\alpha}$  是  $\mathbb{R}^{n}$  用通常拓扑衡量的开子集)
- (b)  $O_{\alpha} \cap O_{\beta} \neq \emptyset$ , 则复合映射  $\psi_{\beta} \circ \psi_{\alpha}^{-1}$  (如图 1.1) 是光滑的。

则称拓扑空间 (M,T) 为 n 维微分流形,简称 n 维流形。

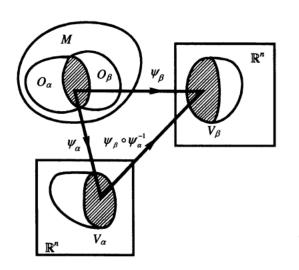


图 1.1: 微分流形的定义

简单来说,开覆盖是很多小开集的集合,这些小开集把整个集合铺满了。

现在又在每个小开集上定义了一个坐标网,即上面定义的同胚映射,把定义了坐标网的拓扑空间叫做微分流形。一个形象的比喻如图所示,如果把集合比作鱼,那么开集就是鱼身上的鳞片,开覆盖就是鱼身上鳞片的集合,如果每两个包含同一点的鳞片,那么就说鱼的表皮是连续的。如果在每一个鳞片上画一系列坐标网(即把每一点映射到 2 维数组上),那么鱼的表面就是一个二维微分流形。



图 1.2: 鱼和鱼的鳞片

# 1.2 流形上的切矢量

我们先来定义流形上的标量场。

定义 1.2.1 (流形上的标量场) 流形 M 上的标量场是映射  $f: M \to \mathbb{R}$ ,即将流形上的一个点 p 映射到一个实数 f(p)。流形 M 上所有标量场的集合记为  $\mathcal{F}_M$ 

例如,温度、压强、质量密度、电荷密度、高斯曲率等等,都是从一个点到实数轴上的映射,因此都是标量场。

有了流形上的标量场,我们来定义流形 M 上点 p 的切矢量。

**定义 1.2.2 (流形上某一点的切矢量)** 流形 M 上点 p 的切矢量是标量场到实数的映射。即  $X_p: \mathcal{F}_M \to \mathbb{R}$ ,并且满足

•  $X_p$  是线性映射,即

$$X_p(\alpha f + \beta g) = \alpha X_p(f) + \beta X_p(g)$$

其中  $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ 。

• 满足莱布尼茨律

$$X_p(fg) = f(p)X_p(g) + g(p)X_p(f)$$

#### 练习 1.2.1 利用切矢量的定义证明

- 1.  $X_p(1) = 0$
- 2.  $X_p(c) = 0$
- 3.  $X_p(\alpha f) = \alpha X_p(f)$

# 1.3 切空间--流形上的切矢量形成线性空间

上面我们定义了切矢量是流形上标量场到实数轴的线性、满足莱布尼茨律的映射。在切矢量定义的基础上定义切矢量的加法和数乘,可以定义切空间 $^1$ ,记为  $T_{\nu}\mathcal{M}$ ,意为流形上 p 点的切空间。

### 定义 1.3.1 (切矢量的线性运算) 定义切矢量的加法为

$$(X_p + Y_p)(f) = X_p(f) + Y_p(f)$$

存在一个特殊的  $0_p \in T_p \mathcal{M}$ , 使得对于任意  $f \in \mathcal{F}_{\mathcal{M}}$  有  $0_p(f) = 0$ , 切矢量的数乘定义为

$$(\alpha X_p)(f) = \alpha X_p(f)$$

应当注意对数乘定义的解读, $(\alpha X_p)$  整体表示一个映射,它接收一个标量场 f,作用效果是先将 f 给  $X_p$  作用,再乘以实数  $\alpha$ 。因此,通过定义加法和数乘,我们把切矢量组成了一个线性空间,被叫做切空间。

# 1.4 余切空间--切空间的对偶空间

先补充一下什么是对偶空间。

<sup>1</sup>顾名思义, 切矢量所形成的空间

**定义 1.4.1 (对偶空间)** 线性空间 V 的对偶空间  $V^*$  是 V 上所有线性 函数的集合。定义线性函数之间的加法和数乘也满足线性的关系

$$(\alpha f + \beta g)(v) = \alpha f(v) + \beta g(v)$$

现在给线性空间 V 选择一组基底  $\{e_1, \dots, e_n\}$ ,这里面的 n 称为线性空间的 维数,记作  $n = \dim V$ 。定义一种特殊的线性函数  $e^i$ ,使得

$$e^i(e_j) = \delta^i_j$$

显然,可以证明,所有的线性函数都可以用  $e^i$  线性表示。所以说, $\{e^1, \dots, e^n\}$  构成对偶空间的一组基底。于是,线性空间和它的对偶空间是同维的。

现在我们定义切空间的对偶空间--余切空间。记余切空间为  $T_p^*\mathcal{M}$ ,记余切空间中的元素为  $df_p:T_p\mathcal{M}\to\mathcal{R}$ ,按照对偶空间的定义, $df_p$  应该是切矢量的线性映射

$$df_p(\alpha X_p + \beta Y_p) = \alpha df_p(X) + \beta df_p(Y)$$

因此,找到一种线性映射就可以了,我们定义

### 定义 1.4.2 (余切矢量) 余切矢量 dfp 的定义为

$$df_p(X_p) \equiv X_p(f)$$

为了证明它确实是一个对偶空间的矢量,我们证明它对作用的元素线性,并证明映射本身是线性的: 首先证明对元素的线性, 对于两个切矢量  $X_p, Y_p$ , 有

$$df_p(X_p + Y_p) = (X_p + Y_p)(f) = X_p(f) + Y_p(f) = df_p(X_p) + df_p(Y_p)$$

得证。再证明余切空间元素本身是线性的

$$(df_p + dg_p)(X_p) = X_p(f+g) = X_p(f) + X_p(g) = df_p(X_p) + dg_p(X_p)$$

可见上面的定义式 1.1满足对偶空间的条件。应当指出的是,我们把余切空间中的元素定义  $df_p$ ,并不意味着它是标量场的微分,而只是一种记号,虽然我们将看到它确实是某种微分。

# 1.5 切空间上的张量

#### 1.5.1 切空间上张量的定义

定义 1.5.1 (线性空间上的张量) 对于一般的线性空间 V, 如果它的对偶空间为  $V^*$ , 那么线性空间上的 (s,t) 型定义为一个 s+t 元多重线性函数 (对每一个自变量呈线性), 即

$$T: \underbrace{V \times V \times \cdots \times V}_{s} \times \underbrace{V^{*} \times V^{*} \times \cdots \times V^{*}}_{t}$$

将一般的线性空间换成我们的切空间,得到切空间上张量的定义。即多重线性函数  $T(X_1, \dots, X_s; df_1, \dots, df_t)$ 。利用  $T_V(s,t)$  表示全体 (s,t) 型张量的集合。按照这种映射的观点,(1,0) 型张量接收一个切矢量将它映射到一个数,因此 (1,0) 型张量是一个余切矢量;(0,1) 型张量接收一个余切矢量将它映射到一个数,因此 (0,1) 型张量是一个切矢量。

定义 1.5.2 (张量积) V 上的 (s,t) 和 (s',t') 型张量 T 和 T' 的张量积  $T\otimes T'$  是一个 (s+s',t+t') 型张量,定义为

$$T \otimes T'\left(v_1, \dots, v_l, v_{l+1}, \dots, v_{l+l'}; \omega^1, \dots, \omega^k; \omega^{k+1}, \dots, \omega^{k+k'}\right)$$
$$= T\left(v_1, \dots, v_l, v_{l+1}; \omega^1, \dots, \omega^k\right) T'\left(v_{l+1}, \dots, v_{l+l'}; \omega^{k+1}, \dots, \omega^{k+k'}\right)$$

定理 1.5.1  $\mathcal{T}_V(s,t)$  是向量空间,它的维数为  $\dim(s,t) = n^{s+t}$ 

证明略。

度规张量是切空间  $T_p \mathcal{M}$  上的一个 (2,0) 型对称张量,即它接收两个切矢量并返回一个实数,它是通过两个切矢量的内积定义的

$$\langle X, Y \rangle \equiv g(X, Y)$$

回忆线性空间上内积的定义<sup>2</sup>,我们得到度规需要满足 g(X,Y) = g(Y,X),这时由内积的可交换性质给出的。对于内积永远大于等于零这一点,我们在这里予以舍弃,即我们不要求切矢量的内积是正定的。物理上,这对应于相对论中的时空间隔可以为负。如果说  $\forall X \in T_p M$  都有 g(X,X) > 0,则称具有这种度规的流形为<mark>黎曼流形</mark>。

应当注意,在之前我们都是抽象地去讨论一个流形上的切矢量、余切矢量、切空间、余切空间,有了内积的定义,我们才能对流形的"形状"有某种感觉。

<sup>2</sup>注意这个内积的定义是内积满足可交换、线性、正定,并不是高中学过的坐标相乘。

## 1.5.2 度规张量给出的余切矢量

定义 1.5.3 (切矢量自然对应的余切矢量) 如果流形 M 装备了度规 g, 映射  $g_X(Y) \equiv g(X,Y)$ , 由于内积的线性性质,可以知道  $g_X$  是切空间到实数轴的线性映射,即余切矢量。所以称  $g_X$  是切矢量 X 自然对应的余切矢量。

# 1.6 用坐标来表示上面的定义

我们知道流形  $\mathcal{M}$  上定义了一个开集 O,上面定义了一个到  $\mathbb{R}^n$  的映射  $\psi$ ,叫做局部坐标。

定义 1.6.1 (图) 结构  $(O, \psi)$  称作图。一个点上所有图的集合叫做图册。 两个重叠的图有坐标变换  $\psi_b \circ \psi_a^{-1} : \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}^n$ ,如果这个映射在流形上处处光滑,那么流形就叫做光滑的。

有了流形上点的局域坐标,我们便可以把流形上的点映射到 n 维数组上去。也就是说

$$p \to \left(x^1, \cdots, x^n\right) \tag{1.1}$$

#### 1.6.1 标量场的表象

我们之前学过,标量场是流形上点到实数轴的映射,而现在流形上的点又通过局域坐标  $\psi$  映射到 n 维数组上,那么我们可以建立一个点的局域坐标直接到实数轴上的映射,记为 F,故有

$$F \equiv f \circ \psi^{-1} \tag{1.2}$$

可见 F 和 f 的联系,无非一个是把坐标映射到实数轴,而另一个是把抽象的点映射到实数轴。在今后讨论的,选好局域坐标的情况,读者可以不考虑 F,f 的区别。

#### 1.6.2 切矢量和余切矢量的分量

回顾切矢量的定义, 切矢量是标量场场到实数轴的映射。我们考虑算符

$$\partial_{\mu}(f) \equiv \frac{\partial F}{\partial x^{\mu}} \tag{1.3}$$

证明上面的算符是切矢量,即证明它们满足线性和莱布尼茨律。考虑两个标量 场相乘

$$\partial_{\mu}(fg) = \partial_{\mu}(FG) = G\partial_{\mu}F + F\partial_{\mu}G = g\partial_{\mu}f + f\partial_{\mu}g \tag{1.4}$$

从而可以证明它们满足莱布尼茨律。线性的证明和上面类似。

**定理 1.6.1 (切矢量的基)** 所有的切矢量都可以用  $\partial_{\mu}$  唯一的线性表示,即

$$X = X^{\mu} \partial_{\mu} \tag{1.5}$$

从而  $\partial_{\mu}$  张成  $T_{p}M$ 。这个定理的证明十分困难,证明终止。有了切矢量的基,我们就可以定义余切矢量的基,回顾切矢量和余切矢量的定义

$$X_p(f) = df(X) \tag{1.6}$$

考虑一个特殊的标量场, 即 p 点的第  $\nu$  个坐标  $x^{\nu}$ , 我们试图定义  $dx^{\mu}$  使得

$$\partial_{\mu}(x^{\nu}) = dx^{\nu}(\partial_{\mu}) = \delta^{\nu}_{\mu} \tag{1.7}$$

上面  $dx^{\mu}$  的定义是微分的正式定义,彻底解决了"无穷小"概念含糊不清的问题。因为每一个切矢量都可以用基来表示,自然地想到每一个余切矢量也可以用基来表示,我们大胆猜测有定理

定理 1.6.2 (余切矢量的基) 任意一个余切矢  $df \in T_p^*\mathcal{M}$  可以进行展开  $df = f_{\nu}dx^{\nu}$ 。

证明略。考虑一个一般的余切矢量 df,按照定义有

$$df(\partial_{\mu}) = \partial_{\mu}(f) \tag{1.8}$$

另一方面,把这个余切矢量展开,则有

$$df(\partial_{\mu}) = (f_{\nu}dx^{\nu})(\partial_{\mu}) = f_{\mu} \tag{1.9}$$

于是,有

$$f_{\mu} = \partial_{\mu}(f) = df(\partial_{\mu}) \tag{1.10}$$

上面的式子可以这样解读:余切矢量 *df* 作用在切矢量的基上得到余切矢量在 坐标下的表象。

我们前面说过,切矢量是标量场到实数轴的映射,但是我们也可以不喂给它一个标量场,我们也可以喂给它一个余切矢量,定义喂给它一个余切矢量等效于喂给它一个标量场,即

$$X(df) \equiv X(f) \tag{1.11}$$

这不禁让我们思考,余切矢量和标量场是不是一一对应的呢? 这个问题留给读者去探索。如果我们引入上面的定义,我们就会得到上面类似的解读:切矢量 *X* 作用在余切矢量的基上得到切矢量在坐标下的分量。

练习 1.6.1 写出上面解释对应的公式。

## 1.6.3 张量的分量

回顾张量的定义,张量是 s 个切矢量和 t 个余切矢量到实数轴的映射,并且满足多重线性的要求,把每个切矢量和余切矢量按照基展开,有

$$T(X_1, \dots, X_s; df^1, \dots, df^t) = X_1^{\mu_1} \dots X_s^{\mu_s} f_{1\nu_1} \dots f_{t\nu_t} T(\partial_{\mu_1}, \dots \partial_{\mu_s}; dx^{\nu_1}, \dots, dx^{\nu_t})$$
(1.12)

记

$$T_{\mu_1\cdots\mu_s}^{\nu_1\cdots\nu_t} \equiv T\left(\partial_{\mu_1},\cdots\partial_{\mu_s};dx^{\nu_1},\cdots,dx^{\nu_t}\right)$$
(1.13)

称为张量在给定坐标下的分量。因此,张量作用在 s 个切矢量的基和 t 个余切矢量的基上得到了张量在坐标系下的分量。<sup>3</sup> 于是,原来复杂的映射就直接变成了坐标分量的简单的相乘。

在前面我们学过一种特殊的张量,它是通过内积来定义的,叫做度规张量。回顾度规张量的定义

$$g(X,Y) = \langle X,Y \rangle \tag{1.14}$$

它的分量为

$$g_{\mu\nu} = g(\partial_{\mu}, \partial_{\nu}) \tag{1.15}$$

于是,和上面的张量类似,这样一个抽象的映射就写成对应分量的乘积并求和

$$\langle X, Y \rangle = g_{\mu\nu} X^{\mu} Y^{\nu} \tag{1.16}$$

定义一个新的余切矢量 (其实在前面定义过,称为切矢量自然对应的余切矢量),它接收一个切矢量 Y,使得

$$g_X(Y) = g(X, Y) \tag{1.17}$$

它的坐标分量为:给这个余切矢量传进去切矢量的基

$$g_X(Y)_{\nu} = g(X, \partial_{\nu}) = g(X^{\mu}\partial_{\mu}, \partial_{\nu}) = g_{\mu\nu}X^{\mu}$$

$$\tag{1.18}$$

<sup>3</sup>读者可以把蓝色的字读一遍,体会这里边的关系。

在不引起歧义的情况下,定义  $X_{\nu} = g_X(Y)_{\nu}$ ,它是我们新定义的余切矢量的坐标分量。

从上面的论述我相信你体会到了重要的一点:矢量、张量这些东西本来没有分量,就是一个抽象的映射在那里,但是因为有了坐标,它才有了分量。也就是说,矢量本来不是什么有方向的量,有了坐标之后,才能有方向。<sup>4</sup>

## 1.6.4 张量的基底

举个例子,如果我们取两个切矢量,即两个 (0,1) 型张量,它们可以表示为

$$f = f^{\mu} \partial_{\mu}, \quad g = g^{\mu} \partial_{\mu} \tag{1.19}$$

其中  $\partial_{\mu}$  和  $\partial_{\mu}$ , 所以张量积可以表示为

$$T(df^1, df^2) = f^{\mu} g^{\nu} \partial_{\mu} (df^1) \otimes \partial_{\nu} (df^2) \tag{1.20}$$

显然,如果  $f^1, f^2$  是余切空间的基底,那么就得到了张量 T 的分量。我们刚刚看到,两个 (0,1) 型张量通过张量积得到了一个 (0,2) 型张量。肯定可以证明,任何 (0,2) 型张量的基底都是  $\partial_{\mu} \otimes \partial_{\nu}$ ,如果流形上切矢量的基底为  $\partial_{\mu}$ 。可以把上面张量的基底的论述推广到任意 (s,t) 型张量。读者不妨试试。

#### 1.6.5 度规的逆、张量指标的升降

刚刚我们定义了一个新的余切矢量  $g_X(Z)$ , 它接收一个切矢量 Z, 现在我们定义一个新的张量 h, 它把两个刚刚的余切矢量映射到实数, 并且有

$$h(g_X, g_Y) = g(X, Y) \tag{1.21}$$

h 就定义了切空间上的内积。

练习 1.6.2 证明上面的定义是一种内积。即证明它的可交换、线性。

**练习 1.6.3** 证明上面的定义  $h(g_X, g_Y) = g(X, Y)$  等价为

$$g_{\rho\sigma}h^{\sigma\nu} = \delta_{\rho}^{\ \nu}$$

即在矩阵意义下,h 的坐标分量矩阵是 g 坐标分量矩阵的逆矩阵。所以通常逆矩阵的分量  $h^{\mu\nu}$  可以记作  $g^{\mu\nu}$ ,而不引起歧义。

<sup>4</sup>这种观念非常漂亮,想下去说不定搞出一种深刻的哲学。我把想象空间留给读者。

我们简单的回顾一下: 切矢量接收一个余切矢量得到一个实数,它的基底是下标,而它的坐标分量是上标;余切矢量接收一个切矢量得到一个实数,它的基底是上标,它的坐标分量是下标。(s,t)型张量接收 s 个切矢量和 t 个余切矢量,它的基底是 s 个余切矢量 (上标)的基底和 t 个切矢量 (下标)的基底,于是它的系数是 s 个下标。读者闲着没事睡觉的时候可以回顾一下这段。

## 1.6.6 张量指标的缩并

定义 1.6.2 (张量的缩并) 对于一个 (s,t) 型张量  $T \in \mathcal{T}_V(s,t)$  的第 i 个下标与第 i 个上标的缩并定义为

$$C_i^j[T] = T(\dots, \partial_\mu, \dots; \dots, dx^\mu, \dots) \in \mathcal{T}(s-1, t-1)$$
(1.22)

可以证明,  $C_i^j T$  与坐标选取无关。

练习 1.6.4 (1) 试证明  $C[v \otimes \omega] = \omega_{\mu}v^{\mu}, \forall v \in V, \omega \in V^*$ 

- (2) 试证明  $C_2^1[T \otimes v] = T(\circ, v), \forall v \in V, T \in \mathcal{T}_V(2,0)$
- (3) 接上题, 试证明  $g_X(Y) = C_2^1 [g \otimes X](Y) = g(X,Y)$

有了上面的定义,也可以定义张量指标的升降。举个例子,考虑两个张量  $T=T^{\sigma}_{\mu\nu}dx^{\mu}\otimes dx^{\nu}\otimes \partial_{\sigma}$  和  $S=S^{\sigma}_{\mu\nu}dx^{\mu}\otimes dx^{\nu}\otimes \partial_{\sigma}$ ,定义一个新的 T' 使得

$$C_1^1 \left[ g \otimes T \right] \otimes C_2^1 \left[ g \otimes S \right] = C_3^1 \left[ T' \otimes S \right] \tag{1.23}$$

原来的 T 是一个 (2,1) 型张量,通过这样的定义,T 变成了一个 (3,0) 型张量。

**练习 1.6.5** 通过给上面的定义投食所需要的基底,证明著名的指标升降公式

$$T_{\mu\nu\rho} = g_{\rho\sigma} T^{\sigma}_{\mu\nu} \tag{1.24}$$

# 1.7 场

#### 1.7.1 矢量场的定义

我们之前在流形上每一点都定义了矢量和张量。我们知道矢量就是标量到 实数轴的映射,余切矢量是切矢量到实数轴的映射。而矢量还可以理解为余切

1.7 场

矢量到实数轴的映射。我们之前说过标量场就是流形上每一个点到实数轴的映射。现在我们试图定义矢量场的概念,我们直接将上面的"标量、矢量"等词汇替换成"标量场、矢量场"。那么词汇"实数轴"应该怎么替换呢?

数学上, 我们作如下定义

定义 1.7.1 (矢量场) 流形 M 上的矢量场 X 定义为光滑标量场之间的映射

$$X: f \to X(f), \ f, X(f) \in C^{\infty}$$
 (1.25)

上面的定义实际上很好理解,我们知道流形上一个矢量实际上是标量场到实数轴上的映射,也就是说,一个矢量是一个映射,吃掉一个标量,吐出一个实数。那么如果矢量到处吃标量,把每一点的标量都吃了,那么它在每一点都吐出一个实数,这些实数又构成了一个标量场。所以说矢量场就是标量场到标量场的映射。

#### 1.7.2 矢量场对易子与李导数

考虑两个矢量的复合,即将一个标量场通过矢量场 X 映射到另一个标量场,再将这个新产生的标量场通过另一个矢量场 Y 映射产生又一个新的标量场  $(Y \circ X)(f)$ 。还记得如果一个映射是矢量场,它还需要满足线性和莱布尼茨律。考虑

$$(X \circ Y)(fg) = X(Y(fg)) = X(fY(g) + gY(f))$$

$$= X(f)Y(g) + fX(Y(g)) + X(g)Y(f) + gX(Y(f)) \qquad (1.26)$$

$$\neq fX(Y(g)) + gX(Y(f))$$

将 X,Y 的位置调换并相减,可以证明 [X,Y] = XY - YX 是矢量场。可以验证,对易子的坐标表象为

$$[X,Y] = (X^{\mu}\partial_{\mu}Y^{\nu} - Y^{\mu}\partial_{\mu}X^{\nu})\partial_{\nu} \tag{1.27}$$

如果我们固定 X 变化 Y, 就得到了一个矢量场到矢量场的映射

$$\mathcal{L}_X(Y) = [X, Y] \tag{1.28}$$

 $\mathcal{L}_X$  又被称作李导数。

同理,我们还可以定义余切矢量场和标量场。我累了,定义终止。

### 1.7.3 局部坐标变换

我们之前通过在流形上的开子集引入坐标  $x^{\mu}$ ,从而引入了切空间的基  $\partial_{\mu}$ ,现在在同一地点,考虑另一个开子集而引入的另一组坐标  $u^{\nu}$ ,那么它也会定义切空间的一组基  $\partial/\partial u^{\nu}$ ,这两组坐标之间如何变换?

回顾一下切空间上的切矢量是将一个标量映射到实数轴上,而标量在引入 了坐标之后又可以表示成多元函数,因此这里切空间上切向量的坐标变换公式 就和多元函数的坐标变换公式相同,即

$$\frac{\partial}{\partial x^{\mu}} = \frac{\partial u^{\nu}}{\partial x^{\mu}} \frac{\partial}{\partial u^{\nu}} \tag{1.29}$$

因为切空间上任何一个切矢量都可以表示成基底的线性组合,因此,对于同一个切矢量 v,它在坐标 x 下的分量  $v(x)^{\mu}$  和在坐标 u 下的表象  $v(u)^{\nu}$  的关系为

$$v = v(x)^{\mu} \frac{\partial}{\partial x^{\mu}} = v(u)^{\nu} \frac{\partial}{\partial u^{\nu}}$$
 (1.30)

进而利用上面的关系,将等式右边的基换成等式左边的基,从而得到

$$v(x)^{\mu} = v(u)^{\nu} \frac{\partial x^{\mu}}{\partial u^{\nu}} \tag{1.31}$$

对于余切矢量,在另一组坐标  $u^{\nu}$  下定义了一组余切空间的基  $du^{\nu}$ ,它们满足

$$du^{\nu} \left( \frac{\partial}{\partial u^{\mu}} \right) = \delta^{\nu}_{\mu} = dx^{\nu} \left( \frac{\partial}{\partial x^{\mu}} \right) \tag{1.32}$$

再利用切矢量基底的变换公式,就得到了余切矢量基底的变换公式

$$dx^{\mu} = \frac{\partial x^{\mu}}{\partial u^{\nu}} du^{\nu} \tag{1.33}$$

进而将任何一个余切矢量使用基底展开,就能得到余切矢量的分量坐标变换公式。

# 1.8 抽象指标记号

可以使用两种方法表示张量,第一种方法当然是使用映射的观点,这种观点论述起来非常麻烦;而第二种方法是直接使用张量的分量来代表张量。在这里我们要注意,之前如果我们不讨论张量的指标升降,我们可以简单的把张量的分量记为  $T_{i_1\cdots i_t}^{j_1\cdots j_S}$  而不引起歧义。但是如果涉及指标的升降,我们最好将上下标错开,以表明张量对应的映射次序,例如一个 (1,2) 型张量记为  $T_c^{ab}$ 。我们接下来定义一些记号

1.9 习题 1

定义 1.8.1 (对称张量)  $T \in \mathcal{T}_V(2,0)$  是对称的,如果 T(u,v) = T(v,u), $\forall u,v \in V$ 。

**定义 1.8.2** (2,0) 型张量  $T_{ab}$  的对称部分记作  $T_{(ab)}$ ,反称部分记作  $T_{[ab]}$ ,定义为

$$T_{(ab)} = \frac{1}{2} \left( T_{ab} + T_{(ba)} \right)$$

一般地,(l,0) 型张量  $T_{a_1\cdots a_l}$  的对称部分和反称部分的定义为

$$T_{(a_1 \cdots a_l)} = \frac{1}{l!} \sum_{\pi} T_{a\pi(1) \cdots a_{\pi(l)}}, T_{[a_1 \cdots a_l]} = \frac{1}{l!} \sum_{\pi} \epsilon_{\pi} T_{a\pi(1) \cdots a_{\pi(l)}}$$
(1.34)

# 1.9 习题 1

**习题 1.1** 使用张量变换规律,求出三维欧式度规在求坐标系中全部分量  $g'_{\mu\nu}$ 。

**习题 1.2** 证明如果  $T_{abcd} = T_{a[bc]d} = T_{ab[cd]}$ , 那么  $T_{a[bcd]}$ 。

**习题 1.3** 假设有一个 (0,2) 型张量的分量为  $V^{\mu\nu}$ ,考虑两个 (2,0) 型对称和反对称张量的分量  $S_{\mu\nu},A_{\mu\nu}$ ,证明  $V^{\mu\nu}S_{\mu\nu}=V^{(\mu\nu)}S_{\mu\nu}$ 。