

CENTURY
21

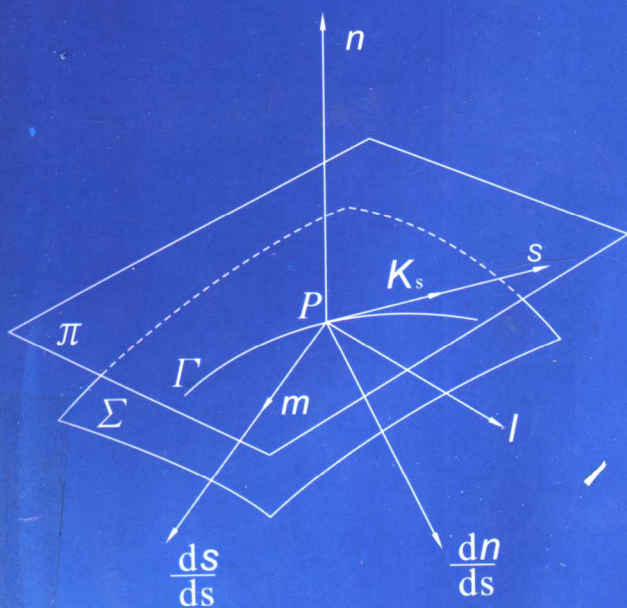
高等学校研究生教材

基础数学系列

张量分析

Tensor Analysis

田宗若 编著



$$\frac{d^2 x^k}{ds^2} + \Gamma_{mn}^k \frac{dx^m}{ds} \cdot \frac{dx^n}{ds} = 0$$

$$k=1, 2, \dots, n$$

西北工业大学出版社

高等学校研究生教材

张量分析

田宗若 编著

西北工业大学出版社

内 容 简 介

本书内容包括:第一章张量代数,介绍了仿射空间和仿射坐标系,研究了张量代数的性质;第二章张量分析,讨论了曲线坐标系的张量,研究了 Riemann 空间的张量微积分及 Riemann-Christoffel 曲率张量等;第三章曲面张量,讨论了曲面张量的微分和导数、测地线、半测地线及 S-族坐标系等;第四章张量的应用。本书可作为理工科硕士、博士研究生相关基础数学课程的教材及广大科技工作者的参考书。

图书在版编目 (CIP) 数据

张量分析/田宗若编著. —西安:西北工业大学出版社,2005.9

ISBN 7-5612-2007-3

I. 张… II. 田… III. 张量分析—研究生—教材 IV. O183.2

中国版本图书馆 CIP 数据核字 (2005) 第 110165 号

出版发行:西北工业大学出版社

通信地址:西安市友谊西路 127 号 邮编:710072

电 话:029-88493844

网 址:www.nwpup.com

印 刷 者:西安东江印务有限公司

开 本:787 mm×960 mm 1/16

印 张:10.375

字 数:156 千字

版 次:2005 年 9 月第 1 版 2005 年 9 月第 1 次印刷

定 价:18.00 元



田宗若，西北工业大学力学系教授，厦门集美大学客座教授。1995年被西工大数学系选作为“科学与工程计算方法”研究方向的主要学科带头人。研究方向为复合材料构件强度计算解析数值方法。讲授过材料力学、弹性力学、断裂力学、线性代数、张量分析、积分方程、各向异性弹性力学、板壳理论、连续体介质力学、BEM等多门课程。20世纪80年代以来，一直从事正交各向异性构件强度的数学力学方法的研究，提出了求解正交各向异性板的独特思路。1987-1991年在西德Duisburg大学、Aachen大学从事以上研究，1994-1995年应Berlin工业大学邀请，再次赴德从事以上领域的研究。成果在德、奥等国十余所著名大学和研究所进行过客座讲学，并分别由Aachen大学及Berlin工业大学资助出版了2本德文专著。发表中文专著3本，德文专著2本，编著、译著、合著5本，论文60余篇。获国家奖、省部级奖、教学优秀奖共25项。1995年被中国发明协会授予“中国发明”荣誉证书。1998年入选“东方之子”。多次担任国家自然科学基金、航空科学基金等课题的负责人。

前 言

本书是作者在已使用 20 多年的讲义(《张量分析》上,下册,田宗若编著(1982))的基础上修订而成,该讲义在 1982—2004 年期间印刷过三次。从 1982 年至今,作者一直用上述讲义给西北工业大学硕士、博士研究生讲授本课程,并以此书给外校讲学,一贯受到普遍好评。

张量分析是用来研究固体力学、流体力学、几何学及电磁场理论等领域的一种有力的数学工具。特别是 Einstein 研究相对论时,发现张量分析在理论物理中占有显著位置。

当今,如果你对张量知识没有一定的通晓,也就不可能阅读许多有关的文献及著作。

应用张量分析,不改变物理、力学问题的本质,但将会使物理概念更明确,方程由复杂变得更清晰,且在任何坐标系下具有不变性,并有可能对诸多领域的问题开展进一步探讨、研究。

自 20 世纪 80 年代以来,作者一直从事复合材料强度的数学、力学方法的研究,在这些复杂的研究中提出并发展了自己的独特思路,并在张量分析的基础上再结合多种数学方法,同时在所提出的“Equivalent Space”概念基础上,对以上研究取得了独特的系列的成果。

本课程对于应用数学、固体力学、流体力学、应用物理及控制、机电等领域的硕士、博士研究生是必要的、不可或缺的重要基础数学。

田宗若

2005 年 9 月

目 录

第一章 张量及张量代数

§ 1.1 仿射空间	1
§ 1.2 仿射坐标系(斜角坐标系)	4
§ 1.3 仿射标架的变换	8
§ 1.4 张量的概念	11
§ 1.5 张量代数	20
§ 1.6 欧氏空间	26
§ 1.7 向量的叉积, Eddington 张量	36
§ 1.8 Ricci 符号, 广义 Kronecker 符号	40
习 题	43

第二章 张量分析

§ 2.1 曲线坐标系	45
§ 2.2 曲线坐标下的张量	47
§ 2.3 Christoffel 符号	52
§ 2.4 张量场的微分和导数	57
§ 2.5 度量张量的绝对微分	62
§ 2.6 Eddington 张量场	64
§ 2.7 Riemann-Christoffel 张量(曲率张量)及 Riemann 空间	65
§ 2.8 梯度、散度、旋度和 Laplace 算子	70
§ 2.9 Euclid 空间的体积度量——体元及面元	77
习 题	81

第三章 曲面张量

§ 3.1	面上的 Gauss 坐标系及坐标变换	83
§ 3.2	面上的张量	86
§ 3.3	面的第一基本型和行列式张量(Eddington 张量)	91
§ 3.4	面上的 Christoffel 符号和面的第二、第三基本型	96
§ 3.5	测地线和半测地坐标系	101
§ 3.6	面上曲线的曲率	110
§ 3.7	面的主方向和主曲率	113
§ 3.8	面张量的微分和导数	115
§ 3.9	Gauss, Godazzi 方程; Riemann-Christoffel 张量(曲率张量)	117
§ 3.10	S-族坐标系	120
§ 3.11	Gauss 定理和 Green 公式	132
习 题	136

第四章 张量的应用

§ 4.1	弹性力学中的应力张量与应变张量	137
§ 4.2	连续介质力学中的平衡方程, 弹力学 Lamme' 方程	146
§ 4.3	流体力学中的 Navier-Stokes 方程	148
§ 4.4	Maxwell 方程组	152
习 题	157

参考文献	158
------	-------	-----

第一章 张量及张量代数

本章的目的,是介绍 n 维仿射空间中的张量概念及其代数运算,特别是介绍仿射空间特例的欧氏(Euclid)空间中的张量及代数运算式。

我们这里是从一组独立的公理体系而导出仿射空间的概念,进而建立任意 n 维仿射空间的代数结构。Euclid 空间是作为仿射空间的特例而被引入的。

下面所介绍的公理体系仅仅是为了说明在 n 维仿射空间中,可类似于普通向量代数,运用点和向量的概念。

§ 1.1 仿射空间

仿射空间是点和向量的集合,点和向量是基本概念,不必用逻辑法再定义,其性质已被列入公理而确定。

满足以下公理 $1^\circ \sim 10^\circ$ 的点和向量所构成的集合,称为 n 维仿射空间。

我们讨论一个点和向量的集合,它满足下列公理:

1° 至少存在一个点。

2° 在给定的对有顺序的点 A 和 B ,对应一个且仅对应一个向量。

公理 2° 中的向量,通常记为 \overrightarrow{AB} ,向量可记为 \mathbf{x}, \mathbf{a} 等。

3° 对任一点 A 及任一向量 \mathbf{x} ,存在惟一的一个点 B ,使得

$$\overrightarrow{AB} = \mathbf{x}$$

4° 平行四边形公理:若 $\overrightarrow{AB} = \overrightarrow{CD}$,则 $\overrightarrow{AC} = \overrightarrow{BD}$ 。

在一定意义下,以上四个公理是完善的,它可以建立向量的加法、减法等。

下面,我们引用上述公理导出的几个定理。

定理 对任意两点 A, B , 有

$$\overrightarrow{AA} = \overrightarrow{BB}$$

定义 向量 \overrightarrow{AA} 称为零向量, 记为 $\mathbf{0}$ 。

对任一点 M , 有惟一的方法作向量 \overrightarrow{MM} (公理 3°), 使 $\overrightarrow{MM} = \mathbf{0}$ 。

定理 若 $\overrightarrow{AB} = \overrightarrow{CD}$, 则 $\overrightarrow{BA} = \overrightarrow{DC}$ 。

定义 向量 \overrightarrow{BA} 称为向量 \overrightarrow{AB} 的逆向量。

向量 $-x$ 称为向量 x 的逆向量。

定理 任一向量 x , 存在惟一的逆向量 $-x$ 。

定义 在一定顺序下, 若给定了向量 x 和 y , 任选一点 A , 从 A 点作向量 $\overrightarrow{AB} = x$, 再从 B 点作向量 $\overrightarrow{BC} = y$ (公理 3°), 则点 A 和点 C 决定一个向量 \overrightarrow{AC} (公理 2°), \overrightarrow{AC} 称为 x 与 y 的和, 即

$$x + y = \overrightarrow{AC}$$

或

$$\overrightarrow{AB} + \overrightarrow{BC} = \overrightarrow{AC}$$

定理 向量 $x + y$ 不依赖于点 A 的选择, 而且向量加法是一个单值运算。

定理 向量加法满足交换律, 即

$$x + y = y + x$$

定理 向量加法满足结合律, 即

$$(x + y) + z = x + (y + z)$$

由加法运算可推出:

$$x + \mathbf{0} = x, \quad x + (-x) = \mathbf{0}$$

实际上, 设向量 $x = \overrightarrow{AB}$, 而向量 $\mathbf{0} = \overrightarrow{BB}$ 。

因为 $\overrightarrow{AB} + \overrightarrow{BB} = \overrightarrow{AB}$

所以 $x + \mathbf{0} = x$, 又由于 $x = \overrightarrow{AB}$, 则

$$-x = \overrightarrow{BA}$$

而 $\overrightarrow{AB} + \overrightarrow{BA} = \overrightarrow{AA}$, 因而

$$x + (-x) = \mathbf{0}$$

定义 对于向量 x 和 y , 若存在 z , 使得

$$z + y = x$$

则称 z 为 $x - y$ 。

定理 减法是恒可作的单值运算。

根据以上讨论,可知向量的加法和普通的向量代数一样,具有全部有关加法的性质。

但仅前面的四个公理,还不足以建立完备的系统。下面的公理,将建立向量和数量之间的乘法运算。

5° 与任一向量 x 和任一数 α 对应的一个定向量,称为 x 与 α 的乘积,记作 αx 。

6° $1x = x$

7° $(\alpha + \beta)x = \alpha x + \beta x$

8° $\alpha(x + y) = \alpha x + \alpha y$

9° $\alpha(\beta x) = (\alpha\beta)x$

公理 7°~9°中, α, β 均表示数。

也可得到:

$$0x = 0, \quad \alpha 0 = 0 (\alpha \text{ 为任意数})$$

在上述公理及推论的基础上,即可按通常的法则对向量进行加法和向量与数的乘法运算。

下面再引进维数公理。

定义 给定任意 m 个向量,如存在 m 个不全为零的数 $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_m$,使得

$$\alpha_1 x_1 + \alpha_2 x_2 + \dots + \alpha_m x_m = 0$$

成立,则称 x_1, x_2, \dots, x_m 是线性相关的。

当以上各向量线性相关时,其中必有一向量可用其余向量的线性组合来表示;也可以说,若某个向量能用其余向量线性组合表示时,则这些向量必定是线性相关的。

因此,各向量线性独立时,其中没有一个向量可由其余向量表示,那么,全部向量均为独立。

10° 维数公理:当存在 n 个线性独立的向量时,任意 $n+1$ 个向量是线性相关的。

当 $n=0$ 时,只有一个点和一个向量 0 ,所以通常总是设 $n>0$ 。

定义 满足公理 1°~10°的点和向量所构成的集合,称为 n 维仿射空间。

§ 1.2 仿射坐标系(斜角坐标系)

1. n 维仿射坐标系与空间的几何性质有关

根据维数公理, 设 n 维空间中, 仿射坐标系由 n 个线性无关的向量 e_1, e_2, \dots, e_n 确定, 仿射空间中任意向量 x , 由于 x, e_1, e_2, \dots, e_n 线性相关, 则

$$\alpha x + \alpha_1 e_1 + \dots + \alpha_n e_n = 0$$

若 $\alpha = 0$, 那么 $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n$ 不全为零, e_1, e_2, \dots, e_n 则线性相关, 这与原来所设矛盾。

所以, 只有 $\alpha \neq 0$, 则有

$$x = -\frac{\alpha_1}{\alpha} e_1 - \dots - \frac{\alpha_n}{\alpha} e_n$$

或

$$x = x_1 e_1 + \dots + x_n e_n$$

改写为

$$x = x^1 e_1 + x^2 e_2 + \dots + x^n e_n \quad (1.1)$$

因此, n 维仿射空间中任一向量, 可用 n 个独立向量 e_1, e_2, \dots, e_n 的线性组合来表示。而任意一点 o 和 e_1, e_2, \dots, e_n 组成一个仿射标架, 由(1.1)式可知, 任一向量 x 可在仿射标架中展开, 系数 $x^i (x^1, x^2, \dots, x^n)$ 称为 n 维空间的向量 x 对于已知标架的仿射标架。

注意: 仿射标架的选择可以有无限多种, 而任意向量 x 表示成为按确定的仿射标架的线性组合, 其系数即被惟一确定。

若此种表示不是惟一的, 如有

$$x = x^1 e_1 + x^2 e_2 + \dots + x^n e_n = \tilde{x}^1 e_1 + \tilde{x}^2 e_2 + \dots + \tilde{x}^n e_n$$

$$\text{则} \quad (x^1 - \tilde{x}^1) e_1 + \dots + (x^n - \tilde{x}^n) e_n = 0$$

由 e_i 线性独立, 可得

$$x^i - \tilde{x}^i = 0 \quad (i=1, 2, \dots, n)$$

反之,任意 n 个数 x^1, x^2, \dots, x^n 均可按(1.1)式组成一个向量,所以,向量 \mathbf{x} 和其坐标 x^i 之间具有一一对应的关系。而零向量对应的仿射坐标全等于零。

运用向量坐标后,向量的代数运算,可以转化为其坐标之间的代数运算。

向量 \mathbf{x} 和 \mathbf{y} 的和可计算为

$$\mathbf{x} = x^1 \mathbf{e}_1 + x^2 \mathbf{e}_2 + \dots + x^n \mathbf{e}_n$$

$$\mathbf{y} = y^1 \mathbf{e}_1 + y^2 \mathbf{e}_2 + \dots + y^n \mathbf{e}_n$$

$$\mathbf{x} + \mathbf{y} = (x^1 + y^1) \mathbf{e}_1 + (x^2 + y^2) \mathbf{e}_2 + \dots + (x^n + y^n) \mathbf{e}_n$$

即两个向量之和的坐标,等于这些向量的对应坐标相加。

向量和数之间的乘法运算,就是将向量的每个坐标乘上这个数,即

$$\alpha \mathbf{x} = \alpha x^1 \mathbf{e}_1 + \alpha x^2 \mathbf{e}_2 + \dots + \alpha x^n \mathbf{e}_n$$

设有 n 个问题:

$$\mathbf{x}_1 = x_1^1 \mathbf{e}_1 + \dots + x_1^n \mathbf{e}_n$$

$$\mathbf{x}_2 = x_2^1 \mathbf{e}_1 + \dots + x_2^n \mathbf{e}_n$$

.....

$$\mathbf{x}_m = x_m^1 \mathbf{e}_1 + \dots + x_m^n \mathbf{e}_n$$

这些向量的线性组合为

$$\mathbf{x} = \alpha_1 \mathbf{x}_1 + \alpha_2 \mathbf{x}_2 + \dots + \alpha_m \mathbf{x}_m$$

向量 \mathbf{x} 的坐标为

$$x^i = \alpha_1 x_1^i + \alpha_2 x_2^i + \dots + \alpha_m x_m^i \quad (i=1, 2, \dots, n) \quad (1.2)$$

向量 \mathbf{x} 的坐标,即为下列矩阵

$$\begin{bmatrix} 1 & 2 & \cdots & n \\ x_1 & x_1 & \cdots & x_1 \\ 1 & 2 & \cdots & n \\ x_2 & x_2 & \cdots & x_2 \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ 1 & 2 & \cdots & n \\ x_m & x_m & \cdots & x_m \end{bmatrix} \quad (1.3)$$

中各列诸元素的线性组合,即(1.2)式。

如果 x_1, x_2, \dots, x_m 之间为线性相关,那么,一定可以找到一组不全为零的数 $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_m$,使得 $x=0$,也就是 x 的全部坐标 $x^i=0$,这时矩阵(1.3)式中各列元素之间的线性组合为零,也就是说,矩阵各行之间是线性相关的。

矩阵(1.3)式各行之间线性相关是向量 x_1, x_2, \dots, x_m 线性相关的必要而充分的条件。

上面讨论了 n 维仿射空间中向量和坐标的表示法。

2. 三维 Euclid 空间 E_3 中向量的表示法

令在 E_3 中,仿射坐标系由三个非共面的向量 e_1, e_2, e_3 (不失一般性,今后均采用右手系)确定。

任意向量 x 可表示为这三个向量的线性组合,即

$$x = x_1 e_1 + x_2 e_2 + x_3 e_3$$

向量 $\overrightarrow{OA} = x$ 对应着一组有序的数, (x_1, x_2, x_3) 即为 A 点的坐标(见图 1-1)。

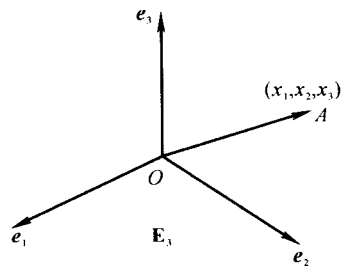


图 1-1

3. Einstein 规约(求和约定)

今后,我们总是不加声明地使用 Einstein 求和约定,为了引用 Einstein 求和约定,将坐标 x_i 的下标移为上标 x^i ,即

$$\mathbf{x} = x^1 \mathbf{e}_1 + x^2 \mathbf{e}_2 + x^3 \mathbf{e}_3 = \sum_{i=1}^3 x^i \mathbf{e}_i$$

Einstein 规约 \longrightarrow

$$\mathbf{x} = x^i \mathbf{e}_i \quad (i=1,2,3) \quad (1.4)$$

重复的求和指标为哑标。

如果一个式子中包含有相同的上下指标,则表示这些指标跑遍 $1,2,3,\dots,n$ 各值,再将这些同类式子相加得到的总和,即

$$a^1 b_1 + a^2 b_2 + \dots + a^n b_n = \sum_{i=1}^n a^i b_i = a^i b_i$$

当上、下指标有好几对时,则表示对每对上、下指标作上述求和。如

$$\phi^{ik} = \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^n \phi^{ikl}$$

这时 i, k 称为哑标; l 称为自由标。

注意:使用时求和指标的记号是无关紧要的,例如:

ϕ^{ik}_{ikl} 也可表示为 ϕ^{pq}_{pql} , 这时 p, q 为一组哑标,用来代替 i, k ; 其结果不变,即

$$\phi^{ik}_{ikl} = \phi^{pq}_{pql} \quad (\text{自由指标不能更换})$$

4. 点的坐标表示法

令 M 为仿射空间内任一点,和该点唯一对应的有一向量 \overrightarrow{OM} , O 是标架原点, \overrightarrow{OM} 为已知点 M 的向径, \overrightarrow{OM} 对应于仿射标架的坐标为

$$x^i \quad (i=1,2,\dots,n)$$

则
$$\overrightarrow{OM} = x^1 \mathbf{e}_1 + x^2 \mathbf{e}_2 + \dots + x^n \mathbf{e}_n \quad (1.5)$$

称为点 M 关于这个仿射标架的仿射坐标。

因此,若已知一个点,则按(1.5)式可惟一确定它的仿射坐标;相反,若已知一组坐标,则可按(1.5)式得到一向量,再从原点作这一向量,即可惟一决定一点 M 。

因而, 给出一个标架, 即可建立坐标与向量、坐标与点之间一一对应的关系。

§ 1.3 仿射标架的变换

从前面的讨论中, 一定会产生这样的问题: 对仿射标架的选择可以任意到怎样的程度? 当从一个标架变换到另一标架时, 会产生怎样的问题? 本节中, 我们将研究标架变换的问题。

两个仿射坐标如图 1-2 所示。

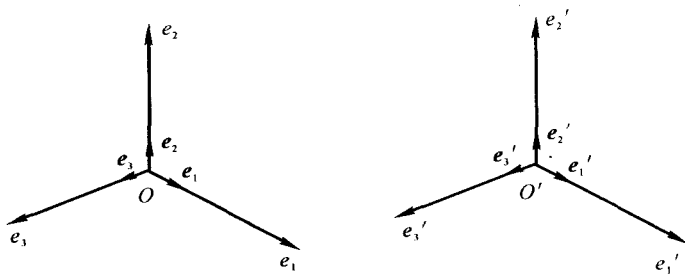


图 1-2

$$\left. \begin{array}{l} e_1, e_2, \dots, e_n \\ e_{1'}, e_{2'}, \dots, e_{n'} \end{array} \right\} \text{之间有什么关系?}$$

1. 用旧坐标表示新坐标系

$e_i, \quad i=1, \dots, n$, 旧坐标系;

$e_{i'}, \quad i'=1', \dots, n'$, 新坐标系;

则
$$e_{i'} = A_{i'}^i e_i \quad (i'=1', \dots, n') \quad (1.6)$$

$$\begin{bmatrix} e_{1'} \\ e_{2'} \\ \vdots \\ e_{n'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A_{1'}^1 & A_{1'}^2 & \cdots & A_{1'}^n \\ A_{2'}^1 & A_{2'}^2 & \cdots & A_{2'}^n \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ A_{n'}^1 & A_{n'}^2 & \cdots & A_{n'}^n \end{bmatrix} \begin{bmatrix} e_1 \\ e_2 \\ \vdots \\ e_n \end{bmatrix}$$

e' 线性独立的充分必要条件是(1.6)式的系数矩阵

$$[A_{i'}^i] = \begin{bmatrix} A_{1'}^1 & A_{1'}^2 & \cdots & A_{1'}^n \\ A_{2'}^1 & A_{2'}^2 & \cdots & A_{2'}^n \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ A_{n'}^1 & A_{n'}^2 & \cdots & A_{n'}^n \end{bmatrix} = \mathbf{A} \quad (1.7)$$

是非奇异阵。

也就是

$$\det[A_{i'}^i] \neq 0 \quad (1.8)$$

2. 用新坐标表示旧坐标系

$$\mathbf{e}_i = A_{i'}^i \mathbf{e}_{i'} \quad (i=1, 2, \dots, n) \quad (1.9)$$

矩阵

$$\begin{bmatrix} A_1^{1'} & A_1^{2'} & \cdots & A_1^{n'} \\ A_2^{1'} & A_2^{2'} & \cdots & A_2^{n'} \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ A_n^{1'} & A_n^{2'} & \cdots & A_n^{n'} \end{bmatrix} = \mathbf{B} \quad (1.10)$$

和(1.7)式是互逆的,即

$$\mathbf{AB} = \mathbf{BA} = \mathbf{E} = \begin{bmatrix} 1 & & & \\ & \ddots & & \\ & & 0 & \\ & & & \ddots \\ & & 0 & & 1 \end{bmatrix}$$

即

$$A_{j'}^k A_k^{i'} = \delta_{j'}^{i'}, \quad A_{k'}^i A_j^{k'} = \delta_j^i \quad (1.11)$$

$$\left(\sum_{k=1}^n A_j^i A_k^{i'} = \delta_{j'}^{i'} \right)$$

$$\delta_j^i = \begin{cases} 1, & i=j \\ 0, & i \neq j \end{cases} \quad \text{为 Kronecker } \delta \text{ 符号}$$

可见, (1.11) 式即为二个坐标变换阵相应元素间的关系。下面我们再从另一个思路讨论仿射坐标基底间变换的关系:

$$e_j = A_i^{i'} e_{i'}$$

而

$$e_{i'} = A_{i'}^j e_j = A_{i'}^j e_j$$

将 $e_{i'}$ 代入到 e_i 中, 可得

$$\begin{aligned} e_i &= A_i^{i'} A_{i'}^j e_j \\ &= \sum_{i'=1}^n \sum_{j=1}^n A_i^{i'} A_{i'}^j e_j \\ &= \sum_{j=1}^n \left(\sum_{i'=1}^n A_i^{i'} A_{i'}^j \right) e_j \\ &= \left(\sum_{i'=1}^n A_i^{i'} A_{i'}^1 \right) e_1 + \cdots + \left(\sum_{i'=1}^n A_i^{i'} A_{i'}^j \right) e_j + \cdots + \left(\sum_{i'=1}^n A_i^{i'} A_{i'}^n \right) e_n \end{aligned}$$

两端相等时比较系数:

$$\text{而} \quad e_i = \delta_i^j e_j, \quad \delta_i^j = 1 \quad (i=j)$$

$$\text{所以} \quad A_{i'}^j A_i^{i'} = \delta_i^j$$

$$\text{或} \quad A_i^{i'} A_{i'}^j = \delta_i^j \quad (1.12)$$

与(1.11)式具有同样的结果。

3. 向量的坐标变换

前面我们讨论了标架向量的变换公式(基底的变换关系), 下面推求任一向量的坐标变换公式。

向量 x 在两个坐标系中的坐标为:

x^1, \dots, x^n , 旧坐标系中的坐标;