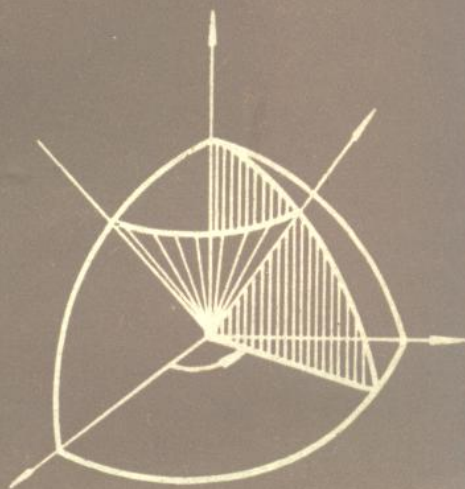


张量分析及其应用

ZHANG LIANG
FENXI JIQI
YENG YUENG

李开泰 黄艾香



西安交通大学出版社

张量分析及其应用

李开泰 黄艾香

西安交通大学出版社

内 容 提 要

本书简要地叙述了仿射空间和欧氏空间中张量代数, 张量微分学, 曲面上张量分析, 曲面论以及张量在物理学、力学中的应用。还介绍了作者将张量应用到一些工程问题中的研究成果。

本书可作为高等院校理工科研究生、应用数学、计算数学、应用力学等专业本科生的教科书, 也可作为理工科高等院校教师及有关科技人员的参考书。

张 量 分 析 及 其 应 用

李开泰 黄艾香

西安交通大学出版社出版

(西安市咸宁路 28 号)

西安交通大学出版社印刷厂印装

陕西省新华书店发行·各地新华书店经售

开本 787×1092 1/32 印张 7.5 字数 158 千字

1984 年 11 月第一版 1985 年 11 月第二次印刷

印数 5,001—10,000

统一书号 13340·014

定价 1.65 元

前 言

自然界变化和运动是有规律的，认识这些规律是自然科学的任务。而用数量来描述这些规律时，往往需要引入坐标系，只有这样，才能把数学带到自然科学中去。然而，不幸的是，本来与坐标系选择无关的自然规律，它的数学表述形式不得不与坐标系的选择夹杂在一起，而使人对其物理实质不易辨认。张量的引入，则恰是力图既采用坐标系又摆脱具体坐标系影响的一种尝试。使用张量，可以简化推导，使演算过程清晰，表达整齐统一，用张量来描述物理定律或几何定理，所得的结果，在任何坐标系下具有不变形式，这就给研究工作带来了极大的方便。张量作为描述物理或几何的具体对象，它充分反映了这些现象的物理和几何属性，是这些现象的一种数学抽象。它在分析力学、固体力学、流体力学、几何学、电磁场理论和相对论等方面有着广泛的应用。

近年来欧美国家也愈来愈重视张量分析的运用。在美国，不仅科学界，而且工程界都掀起了学习和应用张量的热潮。有人这样形容：“现在工程师学张量分析如同三十年代学矩阵一样热烈。”我们不应该忘记，正由于矩阵代数在工程中的应用，导致了五十年代有限元方法的产生。

本书的第一章，是 n 维仿射空间和三维欧氏空间中的张量和张量代数，其中包括了伪欧氏空间；第二章是张量分析；第三章是曲面上的张量和曲面论，内容包括 Riemann 空

间中的张量分析，曲面上混合张量分析和在实践上有很大意义的 S -族坐标系；第四章主要叙述应用，内容包括张量在经典力学、连续介质力学、电磁场理论和相对论上的应用。还介绍了作者将张量应用到一些工程问题中的技巧，例如，透平机械内部流动、轴承润滑和壳体理论等。

本书的特点是，充分运用局部仿射标架和共轭标架以及行列式张量的特性，尤其是引入了 S -族坐标系，使得在解决透平机械内部流动、润滑理论的广义雷诺方程和壳体理论等问题上，从某个侧面展示了如何灵活运用张量，使数学模型更简洁更深刻地反映客观实际，这也体现了本书的宗旨；基本理论和实际应用并重。

本书曾在我校研究生、计算数学专业及应用力学专业讲授过多次，并根据教学过程中使用的情况作了反复的修改。

在编写和使用这本书的过程中，得到了许多同志的关心与帮助。游兆永、吴寿镛和张自立等老师仔细地校阅并提出了宝贵的意见，作者在此表示衷心地感谢。

作 者

1983.12 于西安交通大学

目 录

第一章 张量及其代数运算

§ 1.1	仿射空间	1
§ 1.2	仿射坐标系	4
§ 1.3	仿射标架变换	7
§ 1.4	张量概念	10
§ 1.5	张量代数运算	17
§ 1.6	欧氏空间	21
§ 1.7	欧氏空间中的平面和标准正交标架	26
§ 1.8	正交变换与伪正交变换	32
§ 1.9	三维真欧氏空间	36
§ 1.10	指标为 1 的伪欧氏空间	40

第二章 张量分析

§ 2.1	曲线坐标系	51
§ 2.2	局部标架和度量张量	54
§ 2.3	坐标变换和张量场	59
§ 2.4	Christoffel 记号	67
§ 2.5	张量场微分学	71
§ 2.6	度量张量的绝对微分	74
§ 2.7	Riemann 张量和 Riemann 空间	76
§ 2.8	梯度、散度和旋度	84

第三章 曲面张量和曲面论

§ 3.1	曲面上的 Gauss 坐标系和度量张量	90
§ 3.2	行列式张量	96
§ 3.3	曲面上 Christoffel 记号和第二、 第三基本型	98
§ 3.4	测地线和半测地坐标系	101
§ 3.5	曲面上曲线和曲率	108
§ 3.6	曲面张量的微分学	113
§ 3.7	曲面上混合微分学	118
§ 3.8	S 一族坐标系	123
§ 3.9	Gauss 定理和 Green 公式	130

第四章 张量在物理和力学中的应用

§ 4.1	在质点动力学中的应用	136
§ 4.2	在连续介质力学中的应用	143
§ 4.3	透平内部任意流面流动流函数 的微分方程	154
§ 4.4	任意流面非定常粘性流动原始 变量方程	164
§ 4.5	润滑理论中的广义 Reynold 方程	170
§ 4.6	在壳体理论中的应用	184
§ 4.7	Maxwell 方程组	187
§ 4.8	在狭义相对论中的应用	191
§ 4.9	在广义相对论中的应用	202
习 题		224

第一章 张量及其代数运算

这一章的内容，是介绍 n 维仿射空间中的张量概念及其代数结构，特别是作为仿射空间特例的欧氏空间中的张量及其代数结构。

在此，我们不是从欧氏性质中选出仿射性质来建立仿射空间基本结构，而是采用一组独立的公理体系，利用它们导出所有的仿射性质。从而建立任意 n 维仿射空间的代数结构，而欧氏空间只是作为仿射空间的特例而被引进的。

不应当把公理体系看作特别有原则性的、深奥的内容，这里仅仅是用它来说明，在 n 维仿射空间中，基本上类同于向量代数，仅运用了点和向量的概念。

§ 1.1 仿射空间

在仿射空间里，点和向量是基本概念，无需用逻辑方法再定义。当然，这不是说点和向量没有实在的内容，而是把它们的性质作为公理使用。在运用时，例如向量可理解为速度或力等。

考察一个点和向量的集合，它满足以下公理：

- 1) 至少存在一个点。
- 2) 任意给定一对有顺序的点 A 和 B ，对应一个且仅对应一个向量，通常记此向量为 $\overrightarrow{AB}$ 。向量也可记为 α 或 $\mathbf{a}$ 等。

3) 对任一点 A 及任一向量 x , 存在唯一的点 B , 使

$$\overrightarrow{AB} = x$$

4) (平行四边形公理) 若 $\overrightarrow{AB} = \overrightarrow{CD}$, 则 $\overrightarrow{AC} = \overrightarrow{BD}$.

在一定意义下, 公理 1) ~ 4) 足以建立向量间的加法、减法等。

定义 1° 向量 $\overrightarrow{AA}$ 称为零向量, 并记作 0 。

2° 向量 $\overrightarrow{BA}$ 称为向量 $\overrightarrow{AB}$ 的逆向量, x 的逆向量记为 $-x$ 。

显然, 对任一点 M , 有唯一的方法作向量 $\overrightarrow{MM}$, 使 $\overrightarrow{MM} = 0$ 。并且, 任一向量 x , 存在唯一的逆向量 $-x$ 。

定义 设在一定顺序下给定了向量 x 和 y 。任选一点 A , 从 A 作向量 $\overrightarrow{AB} = x$, 再从点 B 作向量 $\overrightarrow{BC} = y$ 。则点 A 和点 C 决定一个向量 $\overrightarrow{AC}$, 称它为 x 与 y 的和, $x + y$ 。

显然, 向量 $x + y$ 不依赖于点 A 的选择。加法是一单值运算, 并且有如下性质:

1° 向量的加法满足交换律 $x + y = y + x$

2° 向量的加法满足结合律 $(x + y) + z = x + (y + z)$

3° $x + 0 = x$

4° $x + (-x) = 0$

定义 对于向量 x 和 y , 若存在向量 z , 使得

$$z + y = x$$

则称向量 z 为 x 与 y 的差。记为 $x - y$ 。

由以上讨论可知, 向量的加法具有与普通向量代数中一样的全部有关加法性质。但是, 仅有以上 4 个公理, 还不能建立完备的系统。以下公理是建立向量和数量的乘法运算。

5) 对于任一向量 x 和任一数 α , 存在唯一向量与之对

应。称此向量为 x 与 α 的乘积。记为 αx 。

$$6) \quad 1x = x$$

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

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

$$9) \quad \alpha(\beta x) = (\alpha\beta)x$$

在公理 7)–9) 中, α, β 均表示数。不难推出

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

根据以上讨论可知, 对向量可以按通常法则施行加法和向量与数的乘法运算。

再引进一个公理, 即维数公理。为此

定义 任给定 m 个向量 $x_1, x_2, \dots, x_m$, 如果存在 m 个不完全为零的数 $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_m$, 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, 否则称 $x_1, x_2, \dots, x_m$ 是线性独立的。

当诸向量线性相关时, 其中至少有一向量可由其余向量线性表示, 反之, 若有某个向量能由其余向量线性表示, 则这些向量必线性相关。

10) (维数公理) 存在 n 个线性独立的向量, 但任意 $n+1$ 个向量是线性相关的。

称满足公理 1)–10) 的点和向量的集合为 n 维仿射空间。

当 $n=0$ 时, 这个集合只有一个点和一个向量 0 。一般我们不讨论这种情形, 故总是假设 $n>0$ 。

仿射空间是点和向量的集合, 而这些点和向量必须满足上述 10 个公理。有了这两个基本概念和 10 个公理, 就可以

建立起仿射空间的全部几何学，它是张量代数和张量分析的基础。

§ 1.2 仿射坐标系

这一节的目的在于研究 n 维仿射空间中通常的坐标系，这种坐标系与空间的几何性质有关。根据维数公理，在这个空间中存在 n 个线性独立的向量，设为 $e_1, e_2, \dots, e_n$ ，那么仿射空间中任一向量 x ，由于 $x, e_1, e_2, \dots, e_n$ 线性相关，有

$$\alpha x + a_1 e_1 + \dots + a_n e_n = 0$$

显然， $\alpha \neq 0$ 。若不然，则 $\alpha = 0$ 而 $e_1, e_2, \dots, e_n$ 线性相关，这与原来假设矛盾。因此有

$$x = -\frac{a_1}{\alpha} e_1 - \dots - \frac{a_n}{\alpha} e_n$$

或表示成

$$x = x^1 e_1 + \dots + x^n e_n \quad (1.2.1)$$

(1.2.1)说明， n 维仿射空间中任一向量，可以由 $e_1, e_2, \dots, e_n$ 这 n 个独立向量线性表示。我们说，任意一点 O 和 $e_1, e_2, \dots, e_n$ 组成一个仿射标架。由(1.2.1)可知，任一向量 x ，可按仿射标架展开，其中系数 x^i 称为向量 x 关于已知标架的仿射坐标。

值得注意的是，仿射标架的选择有无限多种可能，而任意向量 x 按确定的仿射标架展开，其系数是唯一确定的。实际上，如果

$$x = x^1 e_1 + x^2 e_2 + \dots + x^n e_n = \tilde{x}^1 \tilde{e}_1 + \tilde{x}^2 \tilde{e}_2 + \dots + \tilde{x}^n \tilde{e}_n$$

于是有

$$(x^1 - \tilde{x}^1)e_1 + (x^2 - \tilde{x}^2)e_2 + \cdots + (x^n - \tilde{x}^n)e_n = 0$$

由 e_i 线性独立推出 $x^i - \tilde{x}^i = 0$ ($i=1, 2, \dots, n$). 反之, 任意 n 个数 $x^1, x^2, \dots, x^n$, 可按(1.2.1)组成一个向量.

所以, 对于确定的仿射标架, 向量 x 和它的坐标 $\{x^i\}$ 之间存在着——对应的关系. 特别是, 零向量对应的仿射坐标全等于零.

运用向量坐标后, 向量代数运算可以转化为它们坐标的代数运算. 例如向量 x 及 y 的和

$$x = x^1e_1 + x^2e_2 + \cdots + x^ne_n,$$

$$y = y^1e_1 + y^2e_2 + \cdots + y^ne_n.$$

$$x + y = (x^1 + y^1)e_1 + (x^2 + y^2)e_2 + \cdots + (x^n + y^n)e_n.$$

即两个向量之和的坐标, 等于这些向量所对应的坐标相加. 而数与向量的数乘运算, 就是向量的每个坐标乘上这个数

$$\alpha x = \alpha x^1e_1 + \alpha x^2e_2 + \cdots + \alpha x^ne_n.$$

设有 m 个向量为

$$x_1 = x_1^1e_1 + x_1^2e_2 + \cdots + x_1^ne_n,$$

$$x_2 = x_2^1e_1 + x_2^2e_2 + \cdots + x_2^ne_n,$$

$$\dots \quad \dots \quad \dots$$

$$x_m = x_m^1e_1 + x_m^2e_2 + \cdots + x_m^ne_n.$$

它们的线性组合为

$$x = \alpha_1 x_1 + \alpha_2 x_2 + \cdots + \alpha_m x_m$$

向量 x 的坐标为

$$x^i = \alpha_1 x_1^i + \alpha_2 x_2^i + \cdots + \alpha_m x_m^i, \quad i=1, 2, \dots, n \quad (1.2.2)$$

它恰是下列矩阵

$$\begin{bmatrix} x_1^1 & x_1^2 & \cdots & x_1^n \\ x_2^1 & x_2^2 & \cdots & x_2^n \\ \cdots & \cdots & \cdots & \cdots \\ x_m^1 & x_m^2 & \cdots & x_m^n \end{bmatrix} \quad (1.2.3)$$

中各行的线性组合。

如果 $x_1, x_2, \dots, x_m$ 是线性相关的，那么必定可以找到一组不完全为零的数 $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_m$ ，使 x 为零向量，即 x 的坐标 $x^i=0$ ($i=1, 2, \dots, n$)，于是可得矩阵(1.2.3)的各列是线性相关的。矩阵(1.2.3)各列线性相关不但是使向量 $x_1, x_2, \dots, x_m$ 线性相关的必要条件，也是充分条件。

以上讨论了向量的坐标表示法，至于点的坐标表示法，是建立在向量坐标表示法之上的。实际上，令 M 为仿射空间内任一点，与这个点唯一对应的有一个向量 OM ， O 是标架原点， OM 称为已知点的向径， OM 关于仿射标架 e_i 的坐标 $\{x^i\}$

$$OM = x^1 e_1 + x^2 e_2 + \cdots + x^n e_n \quad (1.2.4)$$

称为点 M 关于这个标架的仿射坐标。

因此，若已知一个点，则按(1.2.4)可以唯一确定它的仿射坐标。反之，若已知一组坐标，则可按(1.2.4)从原点出发作出这一向量，而唯一决定一点 M 。

综上所述，给出一个标架，就可以建立坐标与向量，坐标与点之间的一一对应。

注意，今后我们总是不加声明地使用 Einstein 求和约定：如果一个表达式包含有相同的上、下指标，则表示这个指标跑过 $1, 2, \dots, n$ 诸值，而后再将这些同类表达式相加而得到的总和。如果上下指标相同的有好几对，则表示对每一对

上下指标做上述求和。

例如, (1.2.1)式可以表示为

$$x = x^i e_i$$

又如表达式 ϕ_{ik}^{jl} 的意义为

$$\sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^n \phi_{ik}^{jl} \quad (1.2.5)$$

上下相同的指标是求和指标, 也称哑指标, 而其余的指标称为自由指标。例如 ϕ_{ik}^{jl} 中, i, k 为求和指标, j, l 为自由指标。这里特别要指出的是, 求和指标的记号是无关紧要的。例如 ϕ_{ik}^{jl} 中, 求和指标 i, k 用 p, q 代替其结果不变。

即

$$\phi_{ik}^{jl} = \phi_{pq}^{jl}$$

上述关于求和约定, 在今后的演算中经常使用。

§ 1.3 仿射标架变换

很自然地会产生这样一个问题: 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个标架时, 会产生怎样的问题? 这一节我们将研究关于标架变换问题。在这里, 由于原点的选择是无关紧要的, 故我们只对标架向量 $e_i (i=1, 2, \dots, n)$ 感兴趣。

标架变换 设 $e_{i'} (i'=1, 2, \dots, n)$ 为另一仿射标架, 那么它们可以用旧标架 $e_i (i=1, 2, \dots, n)$ 线性表示

$$e_{i'} = A_{i'}^i e_i \quad i'=1, 2, \dots, n \quad (1.3.1)$$

众所周知, $e_{i'}$ 线性独立的充要条件是(1.3.1)的系数矩阵

$$\begin{bmatrix} A_1^1, A_1^2, \dots, A_1^n \\ A_2^1, A_2^2, \dots, A_2^n \\ \dots \dots \\ A_n^1, A_n^2, \dots, A_n^n \end{bmatrix} \quad (1.3.2)$$

是非奇异的, 即

$$\det(A_i^j) \neq 0 \quad (1.3.3)$$

另一方面, 旧标架 e_i 也可用新标架 $e_{i'}$ 线性表示

$$e_i = A_i^{j'} e_{j'} \quad (1.3.4)$$

矩阵

$$\begin{bmatrix} A_1^{1'} A_1^{2'} \dots A_1^{n'} \\ A_2^{1'} A_2^{2'} \dots A_2^{n'} \\ \dots \dots \\ A_n^{1'} A_n^{2'} \dots A_n^{n'} \end{bmatrix} \quad (1.3.5)$$

和矩阵(1.3.2)是互逆的。即

$$A_i^j, A_i^{j'} = \delta_i^{j'}, A_i^{j'} A_i^j = \delta_i^j \quad (1.3.6)$$

实际上, 将式(1.3.1)代入(1.3.4)式得

$$e_i = A_i^{j'} A_j^i e_{j'}$$

由 e_i 是线性独立的, 可得(1.3.6)第二式。若将(1.3.4)代入(1.3.1)得

$$e_{i'} = A_i^{j'} A_j^{i'} e_{j'}$$

由 $e_{i'}$ 是线性独立的, 可得(1.3.6)第一式。

坐标变换 设任一向量 x , 在新标架中坐标为 $x^{i'}$ ($i' = 1, 2, \dots, n$), 在旧标架中坐标为 x^i ($i = 1, 2, \dots, n$)

$$x = x^i e_i \quad x = x^{i'} e_{i'} \quad (1.3.7)$$

以(1.3.4)代入(1.3.7)第一式得

$$x = x^i A_i^j e_j$$

与 (1.3.7) 第二式比较, 由于在相同标架中坐标的唯一性可得

$$x^i = A_i^{j'} x^{j'} \quad (1.3.8)$$

类似可得

$$x^i = A_i^{j'} x^{j'} \quad (1.3.9)$$

比较一下标架向量的变换规律与给定向量的坐标变换规律, 将对我们的研究是很重要的。

实际上, (1.3.8) 的变换矩阵为

$$\begin{bmatrix} A_1^{1'} & A_2^{1'} & \cdots & A_n^{1'} \\ A_1^{2'} & A_2^{2'} & \cdots & A_n^{2'} \\ \cdots & \cdots & \cdots & \cdots \\ A_1^{n'} & A_2^{n'} & \cdots & A_n^{n'} \end{bmatrix} \quad (1.3.10)$$

它是 (1.3.5) 的转置矩阵, 而 (1.3.5) 是 (1.3.2) 的逆矩阵, 故知向量坐标变换矩阵是标架变换矩阵的转置逆矩阵。

从旧标架变换到新标架, 标架向量的变换公式及任一向量的坐标变换的公式分别是

$$e_{i'} = A_i^{j'} e_j, \quad x^{i'} = A_i^{j'} x^i$$

它们是张量变换的基础。

点的变换稍有不同, 设标架原点沿着一个向量 $\mathbf{a}$ 移动, 那么一切点 M 之向径由此而增加一个向量 $-\mathbf{a}$, 因此 M 点的坐标变换公式为

$$x^{i'} = A_i^{j'} x^i + A^{i'}$$

其中 $A^{i'}$ 为 $-\mathbf{a}$ 之坐标。

§ 1.4 张量概念

张量概念的引入 在使用代数和分析的方法来研究几何或物理对象时，必须引进坐标系，其结果导致代数上、分析上所发展的强有力的工具能够应用到几何学和物理学中去。可是，由于坐标选择带有一定的任意性，它可以与所研究的几何或物理现象全无联系，因而这种选择的任意性，不仅反映我们所研究的问题，同时也可能使得问题复杂化。也就是说，我们由此得到的解析资料，同时带来了许多我们不需要，并且可能使问题复杂化的东西。

如在欧氏空间 E_3 中引入 Descartes 直角坐标系。考察联接点 $M_1(1, -2, 3)$ 和点 $M_2(2, -2, 5)$ 的向量，此向量具有坐标 $(1, 0, 2)$ ，这里第 2 个坐标为零是偶然的，它依赖于坐标系的选择，而 $\sqrt{1^2 + 0^2 + 2^2} = \sqrt{5}$ 却与坐标的选择无关。就第二个坐标为零而言，它没有几何、物理意义，而 $\sqrt{5}$ 是有明确的几何、物理意义的，它是向量的长度。因此，我们希望能使几何学、物理学上确实重要的部分与由坐标的选择额外产生的部分分开。

张量的引入以及由此而建立的结构，就是为了解决以上提出的问题。用张量来描述物理定律和几何定理，所得到的结果，在任何坐标系下都具有不变形式。也就是说，这些关系所反映的几何和物理事实与坐标选择无关，因而消除了由于偶然选择坐标系所带来的影响。

协变张量 首先研究一阶协变张量，它由一个向量的线性数量函数很自然地产生。