

808834

戴天民 刘凤丽 陈勉 编著

连续介质力学引论

辽宁科学技术出版社

2
7
连
1

连续介质力学引论

戴天民 刘凤丽 陈 勉 编著

辽宁科学技术出版社

内 容 简 介

本书是为初学连续介质力学的读者而编写的。它由浅入深地运用张量理论阐述连续介质力学的基本内容。全书包括张量的基本知识、连续介质的运动学、连续介质的基本方程、线性弹性固体和线性粘性流体等内容。

本书可供高等院校力学、物理、数学、工程等专业学生学习之用，也可供科技工作者自修或参考。

连续介质力学引论

Lianxuliezhi Lixue Yinlun

戴天民 刘凤丽 陈 勉 编著

辽宁科学技术出版社出版 (沈阳市南京街6段1里2号)

辽宁省新华书店发行 朝阳新华印刷厂印刷

开本: 787×1092 1/32 印张: 9 1/8 字数: 200,000

1986年1月第1版

1986年1月第1次印刷

责任编辑: 路 明

责任校对: 李秀芝

封面设计: 秀 中

印数: 1—2,300

统一书号: 13288·19

定价: 1.90元

前 言

连续介质力学研究物质对于各种外界条件的响应。与固体力学和流体力学不同，连续介质力学从统一的观点来处理有关固体和流体的力学问题。

连续介质力学主要包括下述三个方面的内容。

一、研究变形和运动以及有关的概念，从而给出连续介质的几何学和运动学方面的关系式。

二、研究对所有物质都适用的基本原理，如质量守恒原理、动量平衡原理、动量矩平衡原理、能量守恒原理和熵原理等，从而导出连续介质力学的基本方程组。

三、研究刻画理想化物质的本构理论，从而给出各种典型物质的本构方程。理想化物质代表天然物质力学行为的主要特征。例如线性弹性固体和线性粘性流体就是两个典型的力学模型。近些年来，本构理论在普遍性和合理性方面都已取得很大进展。

全书共分五章。第一章介绍张量的基本知识，对与连续介质力学直接相关的张量理论作一概括性介绍；第二章阐述连续介质的变形几何学和运动学的有关问题；第三章对各种物质都适用的基本理论进行说明，并导出连续介质力学的基本方程组；第四章和第五章分别对线性弹性固体和线性粘性流体建立本构方程，并对若干具体问题作出解答。

本书是为初学连续介质力学的读者而编写的。考虑到本

书既可作为高等院校力学、物理、数学、工程等专业学生的教学用书，也可作为科技工作者的参考用书，所以我们力求精选内容，重点突出，推导详细，并在每章末附有习题。

我们衷心感谢“应用数学和力学”编委会和编辑部、辽宁大学、辽宁省力学学会、山东工学院、沈阳机电学院、西南交通大学和锦州师范学院对于编写本书所给予的关心和支持。

由于编者水平有限，不妥之处，在所难免，望读者多加指正。

编 者

目 录

前 言

第一章 张量的基本知识	1
§ 1 · 1 指标记法	1
§ 1 · 2 克罗内克尔符号与置换符号	3
§ 1 · 3 关于指标记法的运算	6
§ 1 · 4 曲线坐标 · 度量张量	8
§ 1 · 5 张量的概念	13
§ 1 · 6 张量代数	18
§ 1 · 7 仿射量	25
§ 1 · 8 各向同性张量	39
§ 1 · 9 克里斯托弗尔符号 · 协变导数	43
§ 1 · 10 正交曲线坐标系 · 物理分量	48
§ 1 · 11 不变性微分算子	55
§ 1 · 12 高斯定理 · 斯托克斯定理	65
§ 1 · 13 直角坐标下的张量运算	69
习 题	70
第二章 连续介质的运动学	77
§ 2 · 1 连续介质的运动	77
§ 2 · 2 连续介质运动的描述法	81
§ 2 · 3 变形 · 应变张量 · 主应变	83
§ 2 · 4 物质导数	93

§ 2 · 5	速度梯度	107
§ 2 · 6	无限小应变分量的相容性条件	114
习 题		116
第三章 连续介质力学的基本定律		119
§ 3 · 1	应力矢量 · 应力张量	119
§ 3 · 2	质量守恒定律	126
§ 3 · 3	动量平衡定律	130
§ 3 · 4	动量矩平衡定律	133
§ 3 · 5	能量守恒定律	136
§ 3 · 6	状态方程 · 熵定律	140
§ 3 · 7	主应力 · 最大剪应力	143
习 题		151
第四章 线性弹性固体		154
§ 4 · 1	线性弹性固体的力学性质	155
§ 4 · 2	线性弹性固体的本构方程	157
§ 4 · 3	线性弹性固体的内能	159
§ 4 · 4	各向同性线性弹性固体	161
§ 4 · 5	线性弹性固体的基本方程组	167
§ 4 · 6	圣维南原理	169
§ 4 · 7	线性弹性固体解的唯一性	170
§ 4 · 8	基本方程组的特别表达式	173
§ 4 · 9	弹性静力学问题的几个例子	178
§ 4 · 10	平面问题	195
§ 4 · 11	空间问题	204
§ 4 · 12	弹性波问题	207
§ 4 · 13	变分原理	215
§ 4 · 14	线性热弹性固体	227
习 题		228

第五章 线性粘性流体	231
§ 5 · 1 几个基本概念	232
§ 5 · 2 本构方程	238
§ 5 · 3 线性粘性流体的基本方程组	240
§ 5 · 4 运动方程	242
§ 5 · 5 静流体	244
§ 5 · 6 不可压缩线性粘性流体	249
§ 5 · 7 线性粘性流体的有旋运动	263
§ 5 · 8 声波	266
§ 5 · 9 无粘性可压缩流体的无旋正压流动	269
习 题	270
附录 连续介质力学基本公式	273
参考文献	282

第一章 张量的基本知识

张量理论是连续介质力学的重要工具之一。它可以满足所有力学定律的重要特性，即与坐标系的选择无关，还能使力学方程的形式变得简洁和统一，力学概念突出。我们首先介绍一些有关张量的基本知识。

§ 1.1 指标记法

首先考察和式

$$S = a_1 b^1 + a_2 b^2 + \dots + a_N b^N$$

上式也可写成

$$S = \sum_{i=1}^N a_i b^i \quad (1 \cdot 1a)$$

注意，这里的上标是指标，不是指数。

按照爱因斯坦求和约定，即凡重复一次的一上一下指标，则表示对所有同类项从1到N求和，N是空间维数。

因此，式(1·1a)可以省去求和符号，记为

$$S = a_i b^i \quad (1 \cdot 1b)$$

其中指标*i*从1取到N。若在三维空间中，则指标*i*从1取到3，例如

$$S = a_i b^i = a_1 b^1 + a_2 b^2 + a_3 b^3 \quad (1 \cdot 1c)$$

今后如无特别声明,我们总是在三维空间求和。特别地,我们规定在直角坐标系中对上标、下标不加区别,一律记作下标。于是上式变为

$$S = a_i b_i = a_1 b_1 + a_2 b_2 + a_3 b_3 \quad (1 \cdot 1d)$$

实际上,求和指标采用什么字母是无关紧要的,上式还可写为

$$S = a_i b^i = a_j b^j = a_k b^k = \dots \quad (1 \cdot 1e)$$

因此求和指标又称为哑指标或盲指标。

求和约定也可以用来表示双重和式、三重和式等等,例如对于二次型

$$\begin{aligned} F &= \sum_{i=1}^3 \sum_{j=1}^3 A^{ij} X_i X_j \\ &= A^{11} X_1 X_1 + A^{12} X_1 X_2 + A^{13} X_1 X_3 \\ &\quad + A^{21} X_2 X_1 + A^{22} X_2 X_2 + A^{23} X_2 X_3 \\ &\quad + A^{31} X_3 X_1 + A^{32} X_3 X_2 + A^{33} X_3 X_3 \end{aligned} \quad (1 \cdot 2a)$$

采用求和约定,则可写成

$$F = A^{ij} X_i X_j \quad (1 \cdot 2b)$$

这里需要特别指出的是,上式中的指标 i, j 虽为哑指标,与字母的选取无关,但这两个指标不能选为同一字母,例如

$$F = A^{kk} X_k X_k$$

这种形式将会引起混乱。

考察下列线性方程组:

$$\begin{aligned} a_{11}x^1 + a_{12}x^2 + a_{13}x^3 &= b_1 \\ a_{21}x^1 + a_{22}x^2 + a_{23}x^3 &= b_2 \\ a_{31}x^1 + a_{32}x^2 + a_{33}x^3 &= b_3 \end{aligned} \quad (1 \cdot 3a)$$

采用哑指标求和记法,则有

$$\begin{aligned}a_{1i}x^i &= b_1 \\a_{2i}x^i &= b_2 \\a_{3i}x^i &= b_3\end{aligned}\quad (1 \cdot 3b)$$

引入自由指标记法，可将上式记为

$$a_{ij}x^j = b_i \quad (i = 1, 2, 3) \quad (1 \cdot 3c)$$

所谓自由指标就是在方程的每项中只出现一次的指标（例如上式中的指标 i ），自由指标取任一小于或等于空间维数的数码，方程都成立。

特别应当指出，记法

$$S = x_i y_i z^i \quad (1 \cdot 4a)$$

是没有意义的。但

$$S = x_1 y_1 z^1 + x_2 y_2 z^2 + x_3 y_3 z^3 \quad (1 \cdot 4b)$$

可以用指标记法记作

$$S = x_{\underline{i}} y_i z^i \quad (1 \cdot 4c)$$

上式中的指标 $\underline{i}$ 表示它不参与下标 i 与上标 i 之间的求和，只是在数值上等于 i 。

§ 1.2 克罗内克尔符号与置换符号

克罗内克尔符号定义为

$$\delta_i^j (= \delta_{ij} = \delta^{ij}) = \begin{cases} 1, & \text{当 } i = j \text{ 时;} \\ 0, & \text{当 } i \neq j \text{ 时.} \end{cases} \quad (1 \cdot 5)$$

由定义不难证明，克罗内克尔符号具有如下性质：

$$(1) \delta_i^j a^i = a^j$$

$$\delta_i^k A^{ij} = A^{kj} \quad (1 \cdot 6a)$$

$$\delta_i^i \delta_j^k = \delta_j^k$$

(2) 在三维空间

$$\delta_i^i = \delta_1^1 + \delta_2^2 + \delta_3^3 = 3 \quad (1 \cdot 6b)$$

(3) 矩阵

$$[\delta_{ij}] = \begin{pmatrix} \delta_1^1 & \delta_1^2 & \delta_1^3 \\ \delta_2^1 & \delta_2^2 & \delta_2^3 \\ \delta_3^1 & \delta_3^2 & \delta_3^3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad (1 \cdot 6c)$$

为单位矩阵。

(4) 若记直角坐标系单位基矢为 e_i , 则

$$e_i \cdot e_j = \delta_{ij} \quad (1 \cdot 6d)$$

克罗内克尔符号的一个直接应用就是计算矢量的点积。

令矢量

$$u = u_1 e_1 + u_2 e_2 + u_3 e_3 = u_i e_i$$

$$v = v_1 e_1 + v_2 e_2 + v_3 e_3 = v_j e_j$$

则其点积

$$\begin{aligned} u \cdot v &= u_i e_i \cdot v_j e_j = u_i v_j e_i \cdot e_j \\ &= u_i v_j \delta_{ij} = u_i v_i \end{aligned}$$

置换符号定义为

$$e_{ijk} (= e^{ijk}) = \begin{cases} 1, & \text{当 } ijk \text{ 为 } 123 \text{ 的偶次置换时;} \\ -1, & \text{当 } ijk \text{ 为 } 123 \text{ 的奇次置换时;} \\ 0, & \text{当 } ijk \text{ 不能表示成 } 123 \text{ 的置换时.} \end{cases} \quad (1 \cdot 7a)$$

即

$$e_{123} = e_{231} = e_{312} = 1$$

$$e_{321} = e_{132} = e_{213} = -1$$

$$e_{111} = e_{112} = e_{113} = \dots = e_{333} = 0$$

从上式可以看出

$$e_{ijk} = e_{ikj} = e_{kji} = -e_{jik} = -e_{kij} = -e_{ikj} \quad (1 \cdot 7b)$$

置换符号 $e_{i,j,k}$ 有时也称为排列符号。

考察行列式

$$A = \begin{vmatrix} A^1_1 & A^1_2 & A^1_3 \\ A^2_1 & A^2_2 & A^2_3 \\ A^3_1 & A^3_2 & A^3_3 \end{vmatrix}$$

对于上面的行列式进行行变换，根据行列式行交换的性质有

$$\begin{vmatrix} A^{i_1}_1 & A^{i_2}_2 & A^{i_3}_3 \\ A^{j_1}_1 & A^{j_2}_2 & A^{j_3}_3 \\ A^{k_1}_1 & A^{k_2}_2 & A^{k_3}_3 \end{vmatrix} = e^{i,j,k} A$$

同样地，再考虑行列式的列交换，则得

$$\begin{vmatrix} A^{i_m}_1 & A^{i_n}_2 & A^{i_l}_3 \\ A^{j_m}_1 & A^{j_n}_2 & A^{j_l}_3 \\ A^{k_m}_1 & A^{k_n}_2 & A^{k_l}_3 \end{vmatrix} = e^{i,j,k} e_{m,n,l} A$$

特别地，对于行列式

$$\begin{vmatrix} \delta^1_1 & \delta^1_2 & \delta^1_3 \\ \delta^2_1 & \delta^2_2 & \delta^2_3 \\ \delta^3_1 & \delta^3_2 & \delta^3_3 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = 1$$

则有

$$e^{i,j,k} e_{m,n,l} = \begin{vmatrix} \delta^i_m & \delta^i_n & \delta^i_l \\ \delta^j_m & \delta^j_n & \delta^j_l \\ \delta^k_m & \delta^k_n & \delta^k_l \end{vmatrix} \quad (1 \cdot 8)$$

若令上式中 $l=k$ ，则

$$\begin{aligned} e^{i,j,k} e_{m,n,k} &= \begin{vmatrix} \delta^i_m & \delta^i_n & \delta^i_k \\ \delta^j_m & \delta^j_n & \delta^j_k \\ \delta^k_m & \delta^k_n & \delta^k_k \end{vmatrix} \\ &= \delta^i_m \delta^j_n \delta^k_k + \delta^i_n \delta^j_k \delta^k_m + \delta^i_k \delta^j_m \delta^k_n \\ &\quad - \delta^i_k \delta^j_n \delta^k_m - \delta^i_m \delta^j_k \delta^k_n - \delta^i_n \delta^j_m \delta^k_k \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= 3\delta_m^i \delta_n^j + \delta_n^i \delta_m^j + \delta_n^i \delta_m^j \\
&\quad - \delta_m^i \delta_n^j - 3\delta_n^i \delta_m^j - \delta_m^i \delta_n^j \\
&= \delta_m^i \delta_n^j - \delta_n^i \delta_m^j
\end{aligned} \tag{1 \cdot 9}$$

这是一个很有用的公式，以后还要经常遇到。

置换符号的一个直接应用就是用来表示矢量的叉积。设 e_1, e_2, e_3 为右手直角坐标系的单位基矢量，则利用置换符号可将两个单位基矢量的叉积写成如下形式：

$$e_i \times e_j = e_{ijk} e_k \tag{1 \cdot 10a}$$

于是，对于矢量 $a = a_i e_i$ 和 $b = b_j e_j$ ，其叉积可表示为

$$\begin{aligned}
a \times b &= a_i e_i \times b_j e_j \\
&= a_i b_j (e_i \times e_j) \\
&= a_i b_j e_{ijk} e_k
\end{aligned} \tag{1 \cdot 10b}$$

§ 1.3 关于指标记法的运算

1. 代入

若

$$a_i = U_{i \ m} b^m \tag{a}$$

$$b^i = V^{i \ m} c_m \tag{b}$$

为了把式(b)中的 b^i 代入式(a)中，根据指标记法的规定，必须首先把式(b)中的自由指标 i 换成 m ，并把哑指标 m 换成某一其它字母，如 n ，即

$$b^m = V^{m \ n} c_n \tag{c}$$

此时，把上式代入式(a)，则得

$$a_i = U_{i \ m} V^{m \ n} c_n \tag{d}$$

式(d)表示三个方程，每个方程在其右侧具有九项和式。

2. 乘积

如果

$$p = a_m b^n$$

$$q = c_m d^n$$

则

$$pq = a_m b^n c_m d^n$$

显然, $pq \neq a_m b^n c_m d^n$, 因为这个表达式的右侧根本不符合求和约定, 关于这一点必须注意。

3. 因式分解

如果

$$T_i{}^j n_j - \lambda n_i = 0 \quad (a)$$

应用克罗内克符号, 可写出

$$n_i = \delta_i^j n_j \quad (b)$$

把上式代入式(a), 则

$$T_i{}^j n_j - \lambda \delta_i^j n_j = 0$$

即

$$(T_i{}^j - \lambda \delta_i^j) n_j = 0$$

4. 缩并

使两个指标相等并对它们求和的运算叫做缩并。例如 $T_i{}^i$ 是 $T_i{}^j$ 的缩并, 而 $T^{ij}{}_i$ 的缩并可以是 $T^{ij}{}_j$ 。如果

$$T_i{}^j = \lambda E_m{}^n \delta_i^j + 2\mu E_i{}^j$$

则

$$T_i{}^i = \lambda E_m{}^n \delta_i^i + 2\mu E_i{}^i$$

$$= 3\lambda E_m{}^m + 2\mu E_i{}^i$$

$$= (3\lambda + 2\mu) E_i{}^i$$

§ 1.4 曲线坐标 · 度量张量

在三维空间中取定一个直角坐标系 O, x^1, x^2, x^3 ，以 e_1, e_2, e_3 为沿其三个坐标轴方向互相垂直的单位矢量，则空间中一点的位置矢量可以表示为

$$\begin{aligned} r &= r(y^1, y^2, y^3) \\ &= y^1 e_1 + y^2 e_2 + y^3 e_3 = y^i e_i \end{aligned} \quad (1 \cdot 11a)$$

也可将 r 表示成另外三个参量的函数

$$\begin{aligned} r &= r(x^1, x^2, x^3) \\ &= y^i(x^1, x^2, x^3) e_i \end{aligned} \quad (1 \cdot 11b)$$

由数学分析中的隐函数存在定理可知，只要在 x^i 的邻域内函数 $y^i(x^1, x^2, x^3)$ 有连续的一阶偏导数存在，并且在 x^i 点雅可比行列式

$$J = \det \left(-\frac{\partial y^i}{\partial x^j} \right) = \begin{vmatrix} \frac{\partial y^1}{\partial x^1} & \frac{\partial y^1}{\partial x^2} & \frac{\partial y^1}{\partial x^3} \\ \frac{\partial y^2}{\partial x^1} & \frac{\partial y^2}{\partial x^2} & \frac{\partial y^2}{\partial x^3} \\ \frac{\partial y^3}{\partial x^1} & \frac{\partial y^3}{\partial x^2} & \frac{\partial y^3}{\partial x^3} \end{vmatrix} \neq 0 \quad (1 \cdot 12)$$

则 x^i 和 y^i 之间的关系是一一对应的。 x^i 称为空间的曲线坐标。

考虑空间中一个位置矢量 r ，其增量可以写成如下形式：

$$dr = dy^i e_i \quad (1 \cdot 13a)$$

在曲线坐标 x^i 中，其增量可以仿照上式写为

$$dr = dx^i g_i \quad (1 \cdot 13b)$$

g_i 为曲线坐标基矢量。

在另一方面，考虑到

$$\begin{aligned} d\mathbf{r} &= \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x^1} dx^1 + \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x^2} dx^2 + \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x^3} dx^3 \\ &= \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x^i} dx^i \end{aligned} \quad (1 \cdot 13c)$$

这里我们约定在分母中以上标代替所要求的下标。比较式 (1·13b) 和式 (1·13c)，并利用 dx^i 的任意性，即得

$$g_i = \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x^i} \quad (1 \cdot 14)$$

由式 (1·11b)

$$\begin{aligned} g_i &= \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial x^i} = \frac{\partial}{\partial x^i} (y^j e_j) \\ &= \frac{\partial y^j}{\partial x^i} e_j, \end{aligned} \quad (1 \cdot 15)$$

由于式 (1·12) 雅可比行列式不为零，故 g_1, g_2, g_3 必线性无关。因此可以用 g_i 作为曲线坐标的标架。一般来讲，

$\frac{\partial y^j}{\partial x^i}$ 是与空间位置有关的量，对于不同的空间位置 g_i 可

以有不同的方向，因此，对于空间内的每一点都有一个这样的标架。这些标架的全体就构成了空间上的一个标架场，称为活动标架场。这里，我们假定在今后讨论中所涉及的标架均为右手系。

通常称基矢量 g_1, g_2, g_3 为协变基矢量。我们还可以定义下列与之对应的称为逆变基矢量的三个基矢量：

$$g^1 = \frac{g_2 \times g_3}{[g_1 \ g_2 \ g_3]}$$