

高等学校教材

材 料 力 学

(第二版)

上 册

刘鸿文 主编

高等 教育 出 版 社

本教材第一版是浙江大学等九院校合编的《材料力学》，现在出版的第二版是由刘鸿文（主编）、林建兴、曹曼玲按一九八〇年审订的 120 学时材料力学教学大纲（草案）修订而成的。第二版仍分上、下两册出版。

第二版中从第一章到第十四章和附录 I，为教学大纲中的基本部分，第十五章到第十八章是专题。专题和带有 * 号的内容，主要是教学大纲中列入的专题和大纲中标注 * 号的部分，供教师和读者根据需要取舍。

第二版上册包括第一章到第九章和附录，计有：绪论、拉伸与压缩、剪切、扭转、弯曲内力、弯曲强度、弯曲变形、应力状态及应变状态分析、强度理论、组合变形、平面图形的几何性质。下册包括第十章到第十八章，计有：能量法、静不定系统、动载荷、交变应力、压杆稳定、平面曲杆、厚壁圆筒和旋转圆盘、矩阵位移法、构件的塑性变形。

本教材适用于高等工业学校机械类各专业，也可供其他专业和有关工程技术人员参考。

高等学校教材
材 料 力 学
(第二版)
上 册
刘鸿文 主编

*

高等教育出版社出版
新华书店北京发行所发行
北京印刷二厂印装

*

开本 850×1168 1/32 印张 13.375 字数 320,000
1979年 2月第 1 版 1982 年 10 月第 2 版 1983 年 7 月第 7 次印刷
印数 434,001—485,000
书号 15010·0118 定价 1.55 元

上册 目录

第一章 绪论	1
§ 1-1 材料力学的任务	1
§ 1-2 变形固体的基本假设	3
§ 1-3 外力及其分类	5
§ 1-4 内力、截面法和应力的概念	6
§ 1-5 线应变与角应变	10
§ 1-6 杆件变形的基本形式	11
第二章 拉伸与压缩	15
§ 2-1 轴向拉伸与压缩的概念和实例	15
§ 2-2 轴向拉伸或压缩时横截面上的内力和应力	16
§ 2-3 直杆轴向拉伸或压缩时斜截面上的应力	22
§ 2-4 材料在拉伸时的机械性质	24
§ 2-5 材料在压缩时的机械性质	32
* § 2-6 温度和时间对材料机械性质的影响	34
§ 2-7 许用应力和安全系数 轴向拉伸或压缩时的强度计算	36
§ 2-8 轴向拉伸或压缩时的变形	42
§ 2-9 直杆轴向拉伸或压缩时的变形能	47
§ 2-10 拉伸、压缩静不定问题	50
§ 2-11 温度应力和装配应力	54
§ 2-12 应力集中的概念	59
习题	61
第三章 剪切	76
§ 3-1 剪切的概念和实用计算	76
§ 3-2 挤压和挤压的实用计算	80
§ 3-3 纯剪切 剪应力互等定理 剪切虎克定律	84
§ 3-4 剪切变形能	87
习题	88

第四章 扭转	92
§ 4-1 扭转的概念和实例	92
§ 4-2 外力偶矩的计算 扭矩和扭矩图	93
§ 4-3 圆轴扭转时的应力和强度条件	97
§ 4-4 圆轴扭转时的变形和刚度条件	105
§ 4-5 圆柱形密圈螺旋弹簧的应力和变形	110
§ 4-6 非圆截面杆扭转的概念	115
* § 4-7 薄壁杆件的自由扭转	119
习题	126
第五章 弯曲内力	137
§ 5-1 平面弯曲的概念和实例	137
§ 5-2 受弯杆件的简化	138
§ 5-3 剪力和弯矩	142
§ 5-4 剪力方程和弯矩方程 剪力图和弯矩图	146
§ 5-5 载荷集度、剪力和弯矩间的关系	153
§ 5-6 用叠加法作弯矩图	157
§ 5-7 平面曲杆的弯曲内力	159
习题	160
第六章 弯曲强度	170
§ 6-1 概述	170
§ 6-2 纯弯曲时梁横截面上的正应力	171
* § 6-3 非对称梁的纯弯曲	177
§ 6-4 横力弯曲时的正应力 正应力强度条件	180
§ 6-5 弯曲剪应力	185
§ 6-6 弯曲剪应力的强度校核	194
* § 6-7 开口薄壁杆件的弯曲剪应力 弯曲中心	197
§ 6-8 提高弯曲强度的一些措施	205
习题	213
第七章 弯曲变形	224
§ 7-1 工程实际中的弯曲变形问题	224
§ 7-2 挠曲线的微分方程 刚度条件	225

§ 7-3 用积分法求弯曲变形.....	228
§ 7-4 用叠加法求弯曲变形.....	235
§ 7-5 有限差分法.....	244
§ 7-6 提高弯曲刚度的一些措施.....	249
习题.....	251
第八章 应力状态及应变状态分析 强度理论	265
§ 8-1 应力状态的概念.....	265
§ 8-2 二向应力状态和三向应力状态的实例.....	267
§ 8-3 二向应力状态分析——解析法.....	271
§ 8-4 二向应力状态分析——图解法.....	277
§ 8-5 三向应力状态.....	283
§ 8-6 平面应变状态分析.....	287
§ 8-7 广义虎克定律.....	293
* § 8-8 各向同性材料弹性常数间的关系.....	298
§ 8-9 复杂应力状态下的变形比能.....	300
§ 8-10 强度理论的概念.....	302
§ 8-11 常用的四种强度理论.....	304
* § 8-12 塑性曲面的概念.....	311
* § 8-13 莫尔强度理论.....	313
习题.....	317
第九章 组合变形	326
§ 9-1 组合变形的概念和实例.....	326
§ 9-2 斜弯曲.....	328
§ 9-3 拉伸(压缩)与弯曲的组合变形.....	335
§ 9-4 扭转与弯曲的组合变形.....	342
* § 9-5 组合变形的普遍情况.....	351
习题.....	353
附录 I 平面图形的几何性质	362
§ I-1 静矩和形心.....	362
§ I-2 惯性矩和惯性半径.....	366
§ I-3 惯性积.....	371

§ I-4 平行移轴公式.....	372
§ I-5 转轴公式 主惯性轴.....	376
习题.....	381
附录 II 型钢表	384
附录 III 单位换算	402
附录 IV 上册习题答案	404

第一章 绪 论

§ 1-1 材料力学的任务

机械或工程结构的每一组成部分称为构件。当机械或工程结构工作时，任一构件都将受到载荷的作用。例如，车床切削时，主轴受到齿轮啮合力、切削力等载荷的作用。为保证机械或工程结构的安全，每一构件都应有足够的能力，担负起所应承受的载荷。这种承载能力主要由以下三方面来衡量：

一、构件应有足够的强度。例如，冲床的曲轴，在工作冲压力作用下不应折断。又如，储气罐或氧气瓶，在规定压力下不应爆破。可见，所谓强度是指构件在载荷作用下抵抗破坏的能力。

二、构件应有足够的刚度。在载荷作用下，构件的形状和尺寸必将发生变化，称为变形。但某些构件的变形，不能超过正常工作允许的限度。以机床的主轴为例，即使它有足够的强度，若变形过大，仍会影响工件的加工精度。又如当齿轮轴的变形过大时（图1-1, a），将使轴上的齿轮啮合不良，并引起轴承的不均匀磨损（图1-1, b）。因而，所谓刚度是指构件在外力作用下抵抗变形的能力。

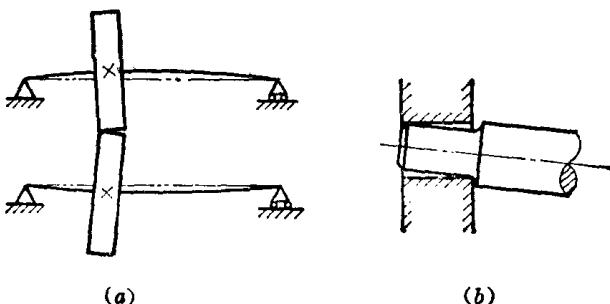


图 1-1

三、构件应有足够的稳定性。有些细长直杆，如内燃机中的挺杆、千斤顶中的螺杆等（图 1-2，a 和 b），在压力作用下便有被压弯的可能。为了保证其正常工作，要求这类杆件始终保持直线形式，亦即要求原有的直线平衡形态保持不变。所以，所谓稳定性是指构件保持其原有平衡形态的能力。

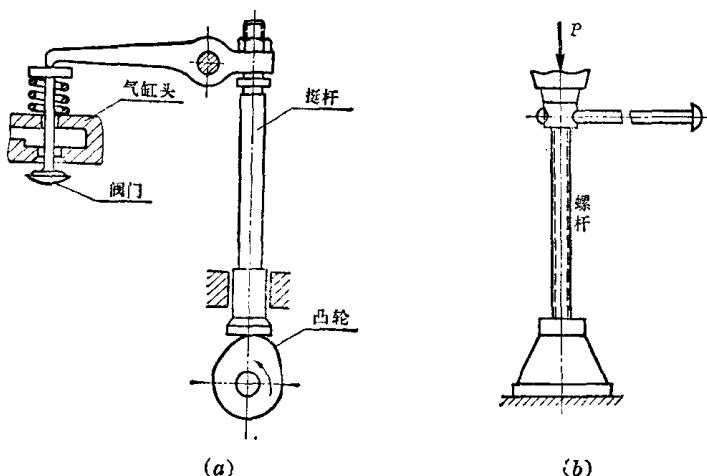


图 1-2

若构件的截面尺寸过小，或截面形状不合理，或材料选用不当，在外力作用下将不能满足上述要求，从而影响机械或工程结构的正常工作。反之，如构件尺寸过大，材料质量太高，虽满足了上述要求，但构件的承载能力难以充分发挥。这样，既浪费了材料，且增加了成本和重量。材料力学的任务就是在满足强度、刚度和稳定性的要求下，以最经济的代价，为构件确定合理的形状和尺寸，选择适宜的材料；为构件设计提供必要的理论基础和计算方法。

实际工程问题中，一般说，构件都应有足够的强度、刚度和稳定性。但就一个具体构件而言，对上述三项要求往往有所侧重。例如，氧气瓶以强度要求为主，车床主轴以刚度要求为主，而挺杆则

以稳定性要求为主。此外，对某些特殊构件，还往往有相反的要求。例如，为保证机器不致超载，当载荷到达某一极限值时，要求安全销立即破坏。又如车辆中的缓冲弹簧，在保证强度的要求下，又力求有较大的变形，以发挥其缓冲作用。

构件的强度、刚度和稳定性与材料的机械性质^①（又称为力学性质或力学性能）有关，而材料的机械性质要由实验来测定。此外，许多理论分析结果，是在某些假设条件下得到的，是否可靠，有待实验的验证。还有些问题现在尚无理论分析结果，须借助于实验方法来解决。所以，实验分析和理论研究同样是材料力学解决问题的手段。

§ 1-2 变形固体的基本假设

各种构件一般均由固体材料制成。在外力作用下，固体将发生变形，故称为变形固体或可变形固体。变形固体的性质是多方面的，从不同的角度研究问题，侧重面也不一样。研究构件的强度、刚度和稳定性时，常根据与问题有关的一些主要因素，省略一些关系不大的次要因素，对变形固体作某些假设，把它抽象成理想模型。材料力学中对变形固体所采取的假设有：

1. 连续性假设 认为组成固体的物质毫无空隙地充满了固体的几何空间。从物质结构来说，组成固体的粒子之间实际上并不连续。但它们之间所存在的空隙与构件的尺寸相比，极其微小，可以忽略不计。这样就可认为固体在其整个几何空间内是连续的。

2. 均匀性假设 认为在固体的体积内，各处的机械性质完全相同。就工程上使用最多的金属来说，其各个晶粒的机械性质，并不完全相同。但因在构件或构件的某一部分中，包含的晶粒为

^① 关于材料机械性质的讨论，详见 § 2-4。

数极多，而且是无规则地排列的，其机械性质是所有各晶粒的性质的统计平均值，所以可以认为构件内各部分的性质是均匀的。

材料力学并不根据物质的粒子结构来研究物体内的受力和变形，因此可以把变形固体抽象为均匀连续的模型，从而得出满足工程要求的实用理论。但对发生于晶粒或分子那样大小范围内的现象，再用均匀连续假设就难以得到合理的结果。

3. 各向同性假设 认为固体在各个方向上的机械性质完全相同。具备这种属性的材料称为各向同性材料。就金属的单一晶粒来说，在不同方向上，其机械性质并不一样。但金属物体包含着数量极多的晶粒，而且各晶粒又是杂乱无章地排列的，这样其在各个方向上的性质就接近相同了。铸钢、铸铜和玻璃等都可认为是各向同性材料。在今后的讨论中，一般都把固体假设为各向同性的。

在各个方向上具有不同机械性质的材料，称为各向异性材料，如胶合板、纤维织品和木材等。

4. 小变形条件 固体因外力作用而引起的变形，按不同情况，可能很小也可能相当大。但材料力学所研究的问题，限于变形的大小远小于构件原始尺寸的情况。这样，在研究构件的平衡和运动时，就可忽略构件的变形，而按变形前的原始尺寸进行分析计算。例如在图 1-3 中，简易吊车的各杆因受力而变形，引起支架几何形状和外力位置的变化。但由于 δ_1 和 δ_2 都远小于吊车的其他

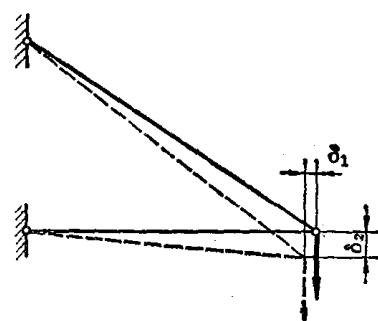


图 1-3

尺寸，所以在计算各杆受力时，仍然可用吊车变形前的几何形状和尺寸。今后将经常使用小变形的概念以简化分析计算。至于构件

变形过大,超出小变形条件,一般不在材料力学中讨论。

试验结果表明,如外力不超过一定限度,绝大多数材料在外力作用下发生变形,在外力解除后又可恢复原状。但如外力过大,超过一定限度,则外力解除后只能部分复原,而遗留下一部分不能消失的变形。随外力解除而消失的变形称为弹性变形;外力解除后不能消失的变形称为塑性变形,也称为残余变形或永久变形。一般情况下,要求构件只发生弹性变形,而不希望发生塑性变形。

§ 1-3 外力及其分类

作用于构件上的外力(包括载荷和支反力),按其作用方式可分为表面力和体积力。表面力是作用于物体表面上的力,又可分为分布力和集中力。连续作用于物体表面面积上的力即为分布力,例如作用于油缸内壁上的油压力,作用于船体上的水压力等。有些分布力是沿杆件的轴线作用的,如楼板对屋梁的作用力就是沿梁轴线分布的。若外力分布面积远小于物体的表面尺寸,或沿构件轴线分布范围远小于轴线长度,就可看作是作用于一点的集中力。如火车轮对钢轨的压力,滚珠轴承对轴的反作用力等。体积力是连续分布于物体内部各点上的力,例如物体的自重和惯性力等。体积力有时也可简化成分布力或集中力,例如杆件的自重就可看作是沿轴线的分布力。

载荷按随时间变化的情况,又可分成静载荷和动载荷。若载荷缓慢地由零增加到某一定值,以后即保持不变,或变动很不显著,即为静载荷。例如,当把机器缓慢地置放在基础上时,机器的重量对基础的作用便是静载荷。若载荷随时间而变化,则为动载荷。按其随时间变化的方式,动载荷又可分为交变载荷和冲击载荷。交变载荷是随时间作周期性变化的载荷,例如当齿轮转动时,

作用于每一个齿上的力都是随时间按周期性变化的。冲击载荷则是物体运动在瞬时内发生突然变化所引起的载荷，例如，急刹车时飞轮的轮轴，锻造时汽锤的锤杆等都受到冲击载荷的作用。

材料在静载荷下和在动载荷下的性能颇不相同，分析方法也颇有差异。因为静载荷问题相对的说比较简单，且在静载荷下建立的理论和分析方法，又可作为解决动载荷问题的基础，所以我们首先研究静载荷问题。

§ 1-4 内力、截面法和应力的概念

物体因受外力而变形，其内部各部分之间因相对位置改变而引起的相互作用就是内力。我们知道，即使不受外力，物体的各质点之间，依然存在着相互作用的力。材料力学中的内力，是指外力作用下，上述相互作用力的变化量，所以是物体内部各部分之间因外力而引起的附加相互作用力，即“附加内力”。这样的内力随外力的增加而加大，到达某一限度时就会引起构件破坏，因而它与构件的强度是密切相关的。

为了显示出构件在外力作用下 $m-m$ 截面上的内力，用平面假想地把构件分成 I、II 两部分（图 1-4, a）。任取其中一部分，例如 II，作为研究对象。在部分 II 上作用的外力有 P_3 和 P_4 欲使 II 保持平衡，则 I 必然有力作用于 II 的 $m-m$ 截面上，以与 II 所受外力平衡，如图 1-4, b 所示。根据作用与反作用定律可知，II 必然也以大小相等、方向相反的力作用于 I 上。上述 I 与 II 之间相互作用的力就是构件在 $m-m$ 截面上的内力。按照连续性假设，在 $m-m$ 截面上各处都有内力作用，所以内力是分布于截面上的一个分布力系。今后把这个分布内力系向截面上某一点简化后得到的主矢和主矩，称为截面上的内力。

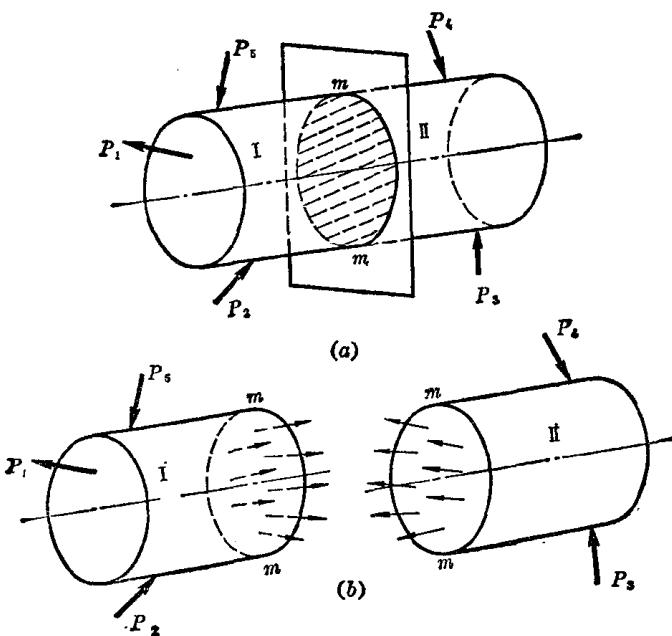


图 1-4

对我们所研究的部分 II 来说，外力 P_3 、 P_4 和 $m-m$ 截面上的内力保持平衡，根据平衡条件就可以确定 $m-m$ 截面上的内力。

上述用截面假想地把构件分成两部分，以显示并确定内力的方法称为截面法。可将其归纳为以下三个步骤：

- (1) 欲求某一截面上的内力时，就沿该截面假想地把构件分成两部分，任意地留下一部分作为研究对象，并弃去另一部分。
- (2) 用作用于截面上的内力代替弃去部分对留下部分的作用。
- (3) 建立留下部分的平衡条件，确定未知的内力。

例 1-1 钻床如图 1-5, a 所示，在载荷 P 作用下，试确定 $m-m$ 截面上的内力。

解：1. 沿 $m-m$ 截面假想地将钻床分成两部分。取 $m-m$ 截面以上部分

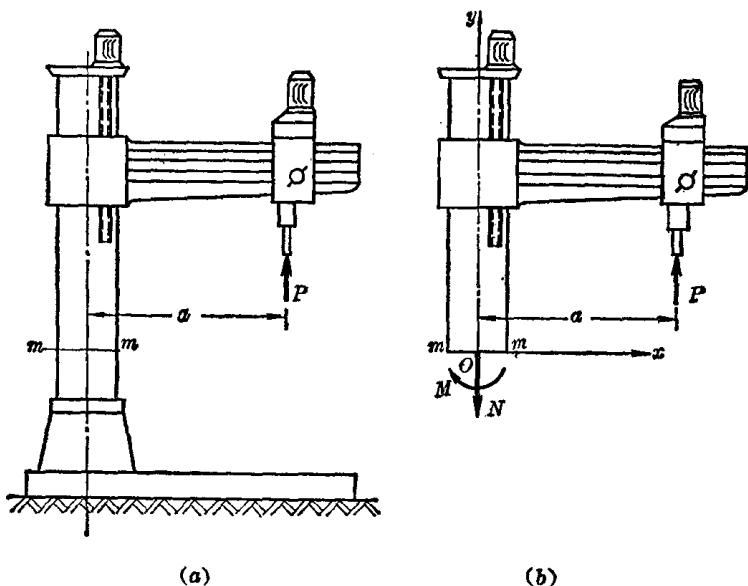


图 1-5

进行研究(图 1-5, b), 并以截面的形心 O 为原点, 选取坐标系如图所示。

2. 外力 P 将使 $m-m$ 截面以上部分沿 y 轴方向位移, 并绕 O 点转动, $m-m$ 截面以下部分必然以内力 N 及 M 作用于截面上, 以保持上部的平衡。这里 N 为通过 O 点的力, M 为对 O 点的力偶矩。

3. 由平衡条件

$$\sum Y = 0, \quad P - N = 0$$

$$\sum M_O = 0, \quad Pa - M = 0$$

由此求得内力 N 和 M 为

$$N = P, \quad M = Pa$$

在例 1-1 中, 内力 N 和 M 是 $m-m$ 截面上分布内力系向 O 点简化后的结果。用它们可以说明 $m-m$ 截面以上部分的内力和外力的平衡关系, 但不能说明分布内力系在截面内某一点处的强弱程度。为此, 我们引入内力集度的概念。设在图 1-4 所示受力构件的 $m-m$ 截面上, 围绕 C 点取微小面积 ΔA (图 1-6, a), ΔA 上内力的合力为 ΔP 。这样, 在 ΔA 上内力的平均集度应为

$$p_m = \frac{\Delta P}{\Delta A} \quad (a)$$

p_m 称为 ΔA 上的平均应力。一般说, $m-m$ 截面上的内力并不是均匀分布的, 因此平均应力 p_m 随所取 ΔA 的大小而不同。所以它并不能真实地表明内力在 C 点的强弱程度。随着 ΔA 的逐渐缩小, 分布于 ΔA 内的力也逐渐均匀。当 ΔA 趋近于零时, 极限值

$$p = \lim_{\Delta A \rightarrow 0} \frac{\Delta P}{\Delta A} = \frac{dP}{dA} \quad (1-1)$$

即为 C 点处的内力集度, 称为 C 点处的总应力。 p 是一个矢量, 一般说既不与截面垂直, 也不与截面相切。通常把应力 p 分解成垂直于截面的分量 σ 和切于截面内的分量 τ (图 1-6, b)。 σ 称为正应力, τ 称为剪应力。

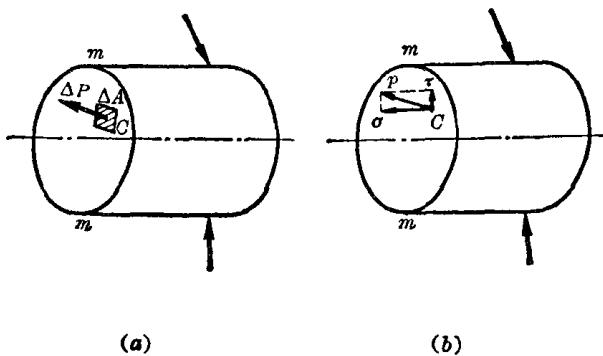


图 1-6

在国际制单位中, 应力的单位是牛/米²(N/m²), 称为帕斯卡或简称为帕(Pa)。由于这个单位太小, 使用不便, 通常使用兆牛/米² = 10⁶ 牛/米², 记为 MN/m² 或 MPa。当前我国实际工程中经常使用的应力单位是公斤力/厘米², 记为 kgf/cm² 或 kg/cm²。关于国际制单位、厘米克秒制单位和英制单位之间的换算关系, 已列入附录 III 中。

§ 1-5 线应变与角应变

为了研究构件截面上内力分布规律，必须对构件内一点处的变形作深入研究。设想把构件分割成无数微小的正六面体，在外力作用下这些微小正六面体的边长必将发生变化。例如图1-7, a表示从受力构件的某一点C的周围取出的一个正六面体，其与x轴平行的棱边ab的原长为 Δx 。变形后ab边的长度变为 $(\Delta x + \Delta u)$ ， Δu 称为ab的绝对变形（图1-7, b）。由于 Δu 的大小与原长度 Δx 的长短有关，不能完全表明ab的变形程度。如在ab内各点处的变形程度相同，则比值

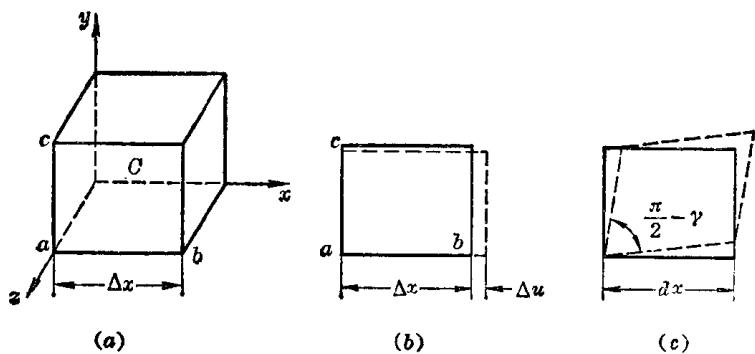


图 1-7

$$\epsilon = \frac{\Delta u}{\Delta x} \quad (1-2)$$

表示ab上每单位长度的伸长或缩短，称为线应变或相对变形，有时就简称为应变。如在ab内各点处的变形程度并不相同，则以上比值只是ab内的平均线应变。这时使微小正六面体的边长无限缩小，当 Δx 趋近于零时，极限值

$$\epsilon = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta u}{\Delta x} = \frac{du}{dx} \quad (1-3)$$

即为 C 点处沿 x 轴方向的线应变。只有线应变才能表明，一点处沿某一方向长度改变的程度。在小变形的物体中， ε 是一个极其微小的量。

上述微小正六面体在各边缩小为无穷小时，称为单元体。在单元体的同一棱边上，各点处的线应变可以认为是相同的。有时在我们所取单元体的三个棱边中，有两个是无穷小的，而另外一个却是有限长的（参看图 3-9, d）。

物体变形后，其任一单元体非但棱边的长度改变，而且原来相互垂直的两根棱边的直角夹角也将发生变化（图 1-7, c），其改变量 γ 称为角应变或剪应变。 γ 也是一个极其微小的量，用弧度来度量。

线应变 ε 和角应变 γ 是度量构件内一点处变形程度的两个基本量。它们都是没有量纲的量。以后还会知道， ε 和 γ 分别与正应力 σ 和剪应力 τ 相联系，所以在确定构件的应力分布规律时，一般要研究线应变和角应变的变化规律。

若设想把构件分割成无数单元体，就每一个单元体来说，只可能有上述长度和角度这两种基本变形。把这些变形后的单元体组合起来，就形成变形后的构件形状，反映出构件的整体变形。至于构件的整体变形，则有下节列举的各种不同形式。

§ 1-6 杆件变形的基本形式

实际构件有各种不同的形状，通常把构件的形状进行某些简化，然后按构件的几何形状分类研究。材料力学中所研究的构件的长度远大于横截面尺寸，这类构件称为杆件，或简称为杆。轴线（横截面形心联线）为直线的杆称为直杆。横截面大小和形状不变