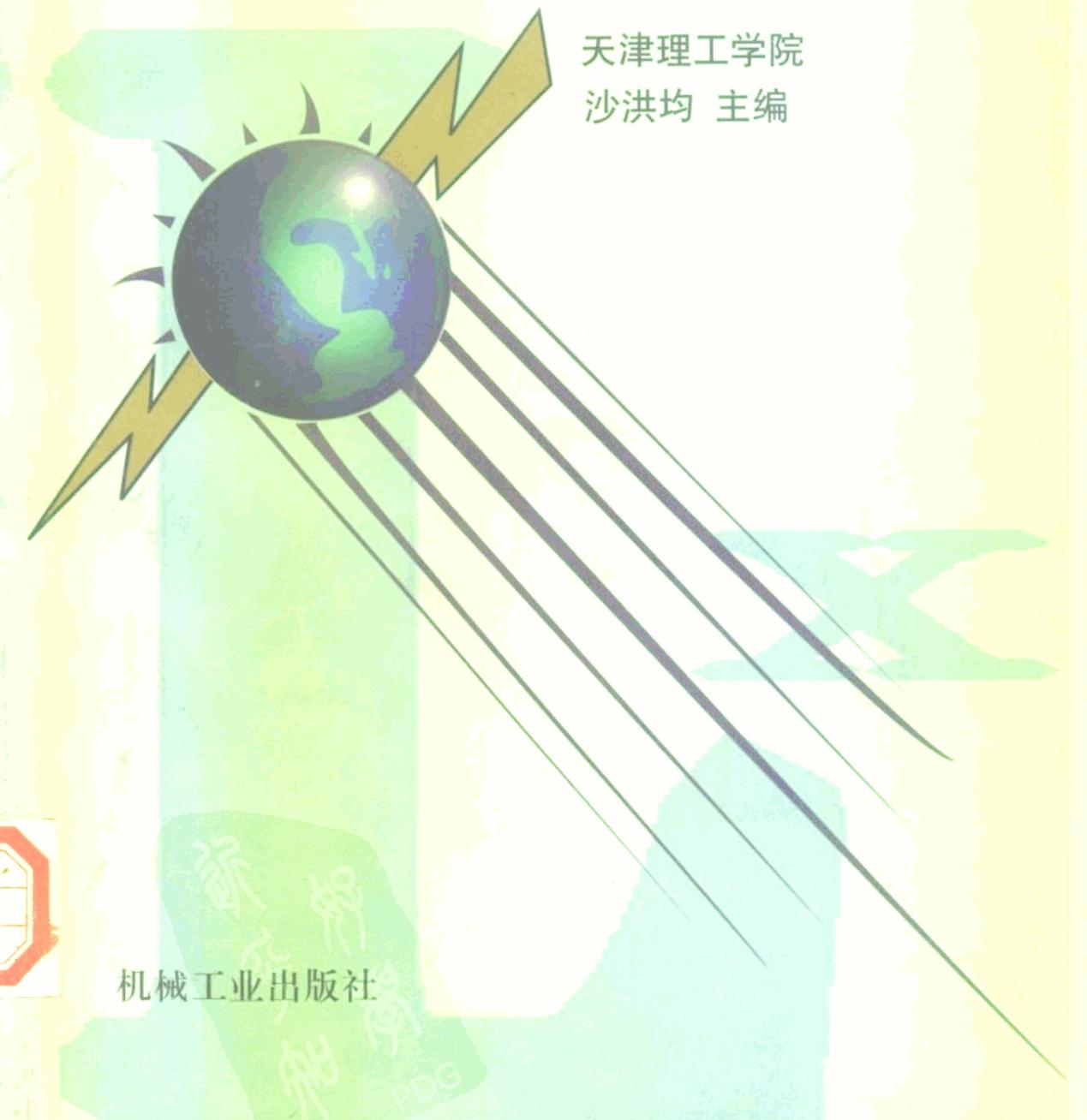


高等工程专科学校教材

物理学

天津理工学院
沙洪均 主编



机械工业出版社

前　　言

本书是为高等工程专科教育编写的物理教材。编写过程中，我们参照了新近制定的“高等学校工程专科物理教学基本要求”，在近几年来物理教学改革和教材建设的新经验、新思想基础上，力求体现下列原则：

- 1) 避免与中学物理不必要的重复，将高等专科物理教学界定于简单微积分水平。
- 2) 以必需和够用为度，选择基本理论知识内容，降低了理论性和系统性；避免以概念、符号和逻辑为体系构建教材；与此同时，我们仍然充分注意了物理学概念和方法的学科特点，以求启发和训练学生的物理思维能力。
- 3) 突出物理学的工程应用性质，力图使学生通过学习认识到物理学在现代科学、工程技术、国民生产、社会与日常生活等广阔领域内深刻而持久的影响力和渗透力，由此唤起他们的工程意识和应用观念。
- 4) 体现教学内容的现代化。为此，除了分散在各章节之中传统的力、热、电、光等内容外，还专设第五篇集中介绍物理学在现代科学和工程技术中的广泛应用。
- 5) 参照了国家技术监督局于 1993 年 12 月 27 日发布的《中华人民共和国国家标准 GB3100~3102—93》，对以往教材中的非标准化内容作了修改，规范了物理学名词、术语、单位和符号。

本书的出版得到了编者所在单位和机械工业出版社教材编辑室的支持与帮助，谨表示诚挚的谢意。

天津市大学物理教学委员会主任、天津大学陈志芳教授主审了本书全稿，并提出了许多宝贵的意见，一并表示感谢。

参加编写的人员及其分工如下：内蒙工业大学王克勋执笔第一、二章，翟伶祥执笔第三、八章，赵巨东执笔第十九章；中国民用航空学院徐舟执笔第十一、十五章，乐小云执笔第十二~十四章；河南焦作工学院张智执笔第十六~十八章；天津城市建设学院刘学群执笔第五、六章；天津理工学院刘永胜执笔第四、九章，沙洪均执笔第七、十、二十~二十三章及附录。全书由沙洪均、刘永胜负责统稿。

限于编者的学识和水平，书中缺点和错误在所难免，恳请读者批评指正。

编　者
1997 年 2 月

目 录

前言

第一篇 力 学

第一章 牛顿运动定律	2	基本要求	66
第一节 质点运动的描述	2	内容提要	66
第二节 直线运动和曲线运动	5	思考题	67
第三节 牛顿运动定律	9	习 题	67
基本要求	13		
内容提要	13		
思考题	14		
习 题	15		
第二章 能量守恒与动量守恒定律	18	第五章 简谐运动	70
第一节 变力的功 功率	18	第一节 简谐运动的描述	70
第二节 动能 动能定理	20	第二节 简谐运动的动力学特征	74
第三节 保守力的功 势能	21	第三节 同方向简谐运动的合成	76
第四节 功能原理 机械能守恒定律	24	第四节 相互垂直的两个简谐运动的合成	79
第五节 动量 动量定理	27	第五节 振动的谱	80
第六节 质点系动量定理 动量守恒 定律	29	第六节 阻尼振动 受迫振动 共振	82
基本要求	33	第七节 振动的利用和消除	83
内容提要	34	基本要求	85
思考题	34	内容提要	85
习 题	35	思考题	86
第三章 刚体的定轴转动	39	习 题	86
第一节 定轴转动的描述	39		
第二节 转动定律	40	第六章 机械波	88
第三节 转动能定理	45	第一节 机械波的基本概念	88
第四节 角动量守恒定律	46	第二节 平面简谐波的波动方程	90
基本要求	50	第三节 波的能量	93
内容提要	51	第四节 波的叠加原理 波的干涉	94
思考题	52	第五节 惠更斯原理 波的衍射	97
习 题	52	第六节 多普勒效应及其应用	98
第四章 流体力学基础	56	基本要求	100
第一节 流体运动的描述	56	内容提要	100
第二节 连续性方程 伯努利方程	60	思考题	100
第三节 伯努利方程的应用	62	习 题	101
第四节 粘性流体	64		
		第七章 声波和噪声	104
		第一节 声波的特性和描述	104
		第二节 声波的传播	107
		第三节 次声波和超声波	110
		第四节 噪声与环境	112
		基本要求	113
		内容提要	113
		思考题	113
		习 题	114

第二篇 热 学

第八章 气体分子动理论	115
第一节 气体动理论的基本概念	115
第二节 理想气体的压强公式和温度 公式	117
第三节 能量按自由度均分原理	121
第四节 麦克斯韦速率分布律	123
第五节 真实气体的等温变化	126
基本要求	127
内容提要	128
思考题	128
习 题	128
第九章 热力学定律	131
第一节 热力学第一定律	131
第二节 热力学第一定律对理想气体等值 过程的应用	134
第三节 循环过程 热机和致冷机	142
第四节 热力学第二定律 熵	145
基本要求	149
内容提要	150
思考题	150
习 题	151
第十章 热量的传递	154
第一节 热传递的基本方式	154
第二节 热传导的基本概念和基本规律	155
第三节 热对流牛顿冷却定律	157
基本要求	158
内容提要	158
思考题	159
习 题	159

第三篇 电 磁 学

第十一章 真空静电场	161
第一节 电荷守恒定律 库仑定律	161
第二节 电场强度 场强叠加原理	162
第三节 静电场的高斯定理	169
第四节 电势 静电场环路定理	172
第五节 场强和电势的关系	176
基本要求	178
内容提要	178
思考题	179

习 题	179
第十二章 电介质和电容器	182
第一节 静电场中的导体	182
第二节 电容和电容器	185
第三节 电介质的极化	187
第四节 电场的能量	191
基本要求	192
内容提要	192
思考题	193
习 题	193
第十三章 稳恒电流的磁场	195
第一节 稳恒电流	195
第二节 磁场 磁感应强度	197
第三节 毕奥-萨伐尔定律	200
第四节 磁场中的高斯定理与安培环路 定理	203
第五节 磁场对载流导线和运动电荷的 作用	207
基本要求	211
内容提要	211
思考题	212
习 题	212
第十四章 磁介质及其应用	215
第一节 介质的磁化	215
第二节 铁磁质	216
第三节 抗磁性与超导体	218
第四节 几种重要的磁效应	219
基本要求	221
内容提要	221
思考题	221
习 题	222
第十五章 电磁感应	224
第一节 法拉第电磁感应定律	224
第二节 动生电动势	226
第三节 感生电动势和感生电场	227
第四节 自感应和互感应	228
第五节 磁场的能量	231
第六节 电磁波	233
基本要求	237
内容提要	238
思考题	239
习 题	239

第四篇 波动光学

第十六章 光的干涉	243
第一节 光的电磁特性	243
第二节 光的相干性 光程和光程差	244
第三节 杨氏双缝干涉	247
第四节 薄膜干涉	250
基本要求	254
内容提要	254
思考题	254
习 题	255
第十七章 光的衍射	257
第一节 惠更斯-菲涅尔原理	257
第二节 单缝夫琅禾费衍射	258
第三节 衍射光栅	261
第四节 光学仪器的分辨率	264
第五节 X射线衍射	266
基本要求	268
内容提要	268
思考题	269
习 题	269
第十八章 光的偏振	271
第一节 光的偏振特性	271
第二节 起偏和检偏 马吕斯定律	272
第三节 布儒斯特定律	274
第四节 偏振光的应用	276
第五节 旋光效应	276
基本要求	277
内容提要	278
思考题	278
习 题	279

第五篇 物理学与现代科学技术

第十九章 近代物理学概述	281
第一节 经典物理学与近代物理学	281
第二节 狭义相对论简介	282
第三节 量子物理简介	285
第四节 物理学新进展	288
基本要求	291
内容提要	291
思考题	292
习 题	292

第二十章 热辐射和光辐射

第一节 电磁辐射和热辐射	294
第二节 黑体辐射的基本规律及其应用	295
第三节 红外辐射及其应用	299
第四节 光源和光辐射	300
第五节 光谱分析原理与技术简介	304
基本要求	306
内容提要	306
思考题	307
习 题	307

第二十一章 激光和全息技术

第一节 激光的产生和特性	309
第二节 常用激光器	312
第三节 激光技术应用举例	313
第四节 全息技术及其应用	314
基本要求	316
内容提要	316
思考题	317
习 题	317

第二十二章 物质的基本状态

第一节 物质的基本状态概述	319
第二节 高压技术	320
第三节 真空与真空技术	321
第四节 等离子体的性质和描述	324
第五节 等离子体的应用	327
基本要求	329
内容提要	329
思考题	330
习 题	330

第二十三章 传感技术与物理效应

第一节 传感器概述	332
第二节 力敏型传感器	335
第三节 热敏型传感器	337
第四节 磁敏型传感器	339
第五节 光敏型传感器	342
第六节 光纤型传感器	346
基本要求	348
内容提要	348

附 录

附录 A 法定计量单位的七个基本

单位	350
----------	-----

附录 B 一些基本物理常数（1986 年推荐 值）和常用数据	350
附录 C 矢量	351
附录 D 常用导数与积分公式	354
习题答案	356
参考文献	359

第一篇 力 学

力学的研究对象是机械运动。机械运动是指不考虑微观结构的宏观物体或物体各部分之间相对位置变化的运动。

机械运动的形式有多种多样。依据运动的基本特点，可区分为质点力学、刚体力学和连续体力学。

一个物体的运动，若不涉及转动与形变，可以不考虑其形状和大小，把物体视为具有一定质量的点，通常称为质点。质点力学研究的基本运动是平动。

一个物体在外力作用下，其形状和大小保持不变，这种理想化的物体称为刚体。刚体可以看作相对位置保持不变的质点系。刚体力学研究的基本运动是平动和转动。

一个内部有形变或流动的物体称为连续体。连续体包括弹性体和流体，其理想模型是完全弹性体（没有内摩擦的物体）和理想流体（完全不可压缩的无粘性的流体）。连续体可以看作由连续分布的质量元组成的系统。连续体力学研究的基本运动是振动、波动和流动。

经典力学研究宏观物体的低速运动。经典力学的基本规律是牛顿运动定律和机械能、动量、角动量守恒定律。牛顿运动定律是对物体机械运动的确定性描述。给定初值，物体的运动便唯一地由牛顿运动定律确定。

近 20 年来，非线性系统显示的混沌行为日益为人们所关注。混沌运动的每一步都服从牛顿运动定律，是确定性的。但是，由于运动自身的非线性导致敏感地依赖初值，呈现出随机性，因此，牛顿运动定律不仅能够描述简单的完全确定的世界，也可以描述非线性系统的内在随机运动。这是人们对经典力学认识的新的里程碑。

本篇主要讨论质点的曲线运动、刚体的定轴转动、理想流体的定常流动、机械振动和机械波。讨论过程中，将侧重应用牛顿运动定律以及能量、动量和角动量守恒定律分析这些运动的主要特征和基本规律。

第一章 牛顿运动定律

本章在中学物理的基础上，讨论质点运动的描述量及其微分表达式，以及牛顿运动定律在质点运动中的应用。

第一节 质点运动的描述

一、质点 参考系 坐标系

1. **质点** 在所研究的运动中，实际物体的形状和大小对运动的影响可以忽略不计时，物体可视为质点。质点是力学中的一个理想模型。例如单摆的摆球、电场中的电子以及绕日公转的地球等。复杂物体的运动可以看作是质点系的运动，原则上可以在质点运动的基础上进行研究。

2. **参考系** 宇宙间万物都在运动。绝对静止的物体是不存在的。这就是运动的绝对性。但是，处于不同运动状态的观测者对同一运动的描述是不同的。例如，在匀速行驶的船上的人，观测到船上的物体相对自己是静止的，而岸上的人则观测到物体在作匀速直线运动。由此可见，对物体运动的描述总是依赖于观测者与物体之间的相对运动的。这就是运动描述的相对性。为了确切地描述物体的运动，需要选定一个物体或物体系作为标准，这个标准物称为参考系。上述的船或岸都可以选为参考系。

3. **坐标系** 为了定量地描述物体的运动，需要在参考系上建立一定的坐标系。例如，研究火车的运动，可以取地面为参考系，以车站为坐标原点，火车轨道为坐标轴建立坐标系。又如，研究地球在宇宙中的运动，通常取太阳为参考系，以太阳为坐标原点，由太阳指向某一恒量的有向直线为坐标轴建立坐标系。

参考系和坐标系的选取应根据实际问题而定。常用的坐标系有直角坐标系、球坐标系、极坐标系等。坐标系必须固定在参考系中。

二、质点运动的描述量

以抛体运动为例，研究质点运动的描述量。

1. **位矢 位移** 如图 1-1 所示，炮车以仰角 θ_0 发射一枚炮弹。忽略空气阻力，则炮弹的运动轨迹是一条抛物线。取地面参考系，炮车为坐标原点，建立图示的直角坐标系。

设炮弹在时刻 t_1 、 t_2 相继到达 A 、 B 两点，那么，它在这两点的位置可以分别用

由原点 O 指向 A 、 B 的矢量 r_1 、 r_2 表示。 r_1 或 r_2 称为位置矢量，简称位矢。一般地说，用 r 表示位矢，用 r 表示位矢的大小，用 θ 表示 r 与 x 轴正方向的夹角。在直角坐标系中，则有

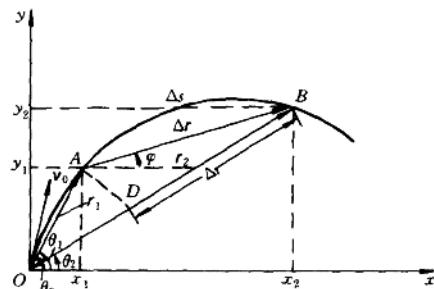


图 1-1 炮弹运动的位置矢量

$$\mathbf{r} = xi + yj \quad (1-1)$$

$$r = |\mathbf{r}| = \sqrt{x^2 + y^2} \quad (1-2)$$

$$\cos\theta = \frac{x}{r} \quad (1-3)$$

在 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间间隔内位置的变化量称为位移矢量，简称位移。表示为

$$\Delta\mathbf{r} = \mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1 = (x_2 - x_1)\mathbf{i} + (y_2 - y_1)\mathbf{j} \quad (1-4)$$

位移的大小和方向分别表示为

$$\Delta r = |\Delta\mathbf{r}| = \sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2} \quad (1-5)$$

$$\cos\varphi = \frac{\Delta x}{|\Delta\mathbf{r}|} \quad (1-6)$$

应该注意的是，位移的大小 $|\Delta\mathbf{r}|$ 不等于位矢大小的增量 Δr 。从图 1-1 中看出，前者等于 AB ，后者等于 DB 。

另外，位移的大小也不等于 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间内运动的路程。运动路程等于弧长 \widehat{AB} 。显然 $\widehat{AB} \neq AB$ 。一般地说，路程与 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间内经历的所有状态有关，称为过程量，而位移仅与始末状态有关，称为状态量。

2. 平均速度 速度 如图 1-1 所示，炮弹在 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间间隔内运动的平均快慢可以用平均速度矢量表示

$$\bar{v} = \frac{\Delta\mathbf{r}}{\Delta t} = \frac{\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1}{t_2 - t_1} \quad (1-7)$$

平均速度矢量只能描述一段时间间隔内运动的平均快慢和方向，不足以描述某一时刻的运动快慢和方向。为此，应取平均速度矢量的极限值而称为瞬时速度。瞬时速度等于位矢对时间的一阶导数，表示为

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\mathbf{r}}{\Delta t} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\mathbf{i} + \frac{dy}{dt}\mathbf{j} \quad (1-8)$$

由图 1-2 可见，当 $\Delta t \rightarrow 0$ 时， B 点无限趋近于 A 点，位移 $\Delta\mathbf{r}$ 必将趋向 A 点的切线方向。事实上，设 A 点的瞬时速度 v 的方向与 x 轴的夹角为 θ ，其斜率为

$$\tan\theta = \frac{v_y}{v_x} = \frac{dy/dt}{dx/dt} = \frac{dy}{dx} \quad (1-9)$$

即为曲线在 A 点的切线斜率。因此，瞬时速度的方向必定沿着运动曲线的切线方向并指向运动一侧。速度的大小称为速率，它等于路程对时间的一阶导数，即

$$v = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{ds}{dt} \quad (1-10)$$

3. 加速度 切向加速度与法向加速度 物体在 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间间隔内运动速度的变化可用平均加速度矢量表示，即

$$\bar{a} = \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{v_2 - v_1}{t_2 - t_1} \quad (1-11)$$

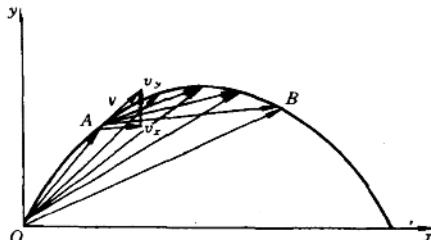


图 1-2 曲线运动的速度矢量

平均加速度矢量的大小和方向与时间间隔的选取有关，是运动速度变化的平均量度。为此，取平均加速度矢量的极限值并称为瞬时加速度。瞬时加速度等于瞬时速度对时间的一阶导数或者位矢对时间的二阶导数，表示为

$$\mathbf{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{v}}{\Delta t} = \frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} \quad (1-12)$$

在直角坐标系中，加速度表示为

$$\mathbf{a} = \frac{dv_x}{dt} \mathbf{i} + \frac{dv_y}{dt} \mathbf{j} = \frac{d^2x}{dt^2} \mathbf{i} + \frac{d^2y}{dt^2} \mathbf{j} \quad (1-13)$$

在曲线运动中，加速度还可以沿曲线在某点的切线方向和法线方向分解，分别称为切向加速度和法向加速度。如图 1-3 所示，炮弹在 A 点的速度为 \mathbf{v} ，加速度即为重力加速度。设两者之间的夹角为 θ ，则加速度可以分解为

$$a_t = g \cos \theta$$

$$a_n = g \sin \theta$$

式中 $a_t < 0$ ，表示切向加速度与速度方向相反；法向加速度 a_n 则总是指向曲线弯曲的一侧。一般而言，将加速度、力等矢量沿某点的切线分解时，规定沿该点的速度方向为正方向；沿法线分解时，规定沿法线而指向曲线弯曲的一侧为正方向。

可以证明（过程从略），任意曲线运动中切向加速度和法向加速度的大小分别为

$$a_t = \frac{dv}{dt} \quad (1-14)$$

$$a_n = \frac{v^2}{\rho} \quad (1-15)$$

式中， v 为速度的大小即速率， ρ 为曲线在某点的曲率半径。由式 (1-14) 可以理解，切向加速度是速率变化的量度；由式 (1-15) 可以理解，法向加速度与曲线的曲率有关，因而是速度方向变化的量度。

以上所讨论的仅为二维曲线运动中的位矢、位移、速度和加速度的物理意义及其表示方法。这些结论对于三维空间的一般曲线运动同样适用，读者可以参考附录中有关三维空间曲线的数学知识加以推广和运用，这里不再详细讨论。

三、运动描述量之间的关系

位移、速度、加速度三者之间的微积分关系如下

$$\text{位矢} \xrightarrow[\text{积分}]{\text{微分}} \text{速度} \xrightarrow[\text{积分}]{\text{微分}} \text{加速度}$$

1. 位移和速度之间的关系是

$$\mathbf{v} = \frac{d\mathbf{r}}{dt}$$

或者

$$\Delta \mathbf{r} = \int_{t_1}^{t_2} \mathbf{v} dt \quad (1-16)$$

2. 路程和速率之间的关系是

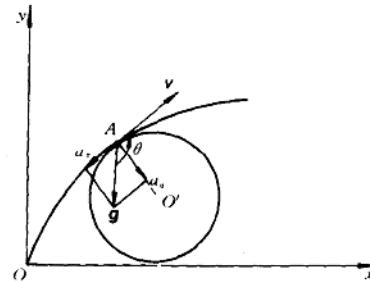


图 1-3 切向加速度与法向加速度

$$v = \frac{ds}{dt}$$

或者 $\Delta s = \int_{t_1}^{t_2} v dt = \int_{t_1}^{t_2} \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2} dt$ (1-17)

3. 速度和加速度之间的关系是

$$a = \frac{dv}{dt}$$

或者 $\Delta v = \int_{t_1}^{t_2} a dt$ (1-18)

四、运动方程

根据上述运动描述量之间的微积分关系，若已知位矢随时间的变化关系 $r=r(t)$ ，就能够确定在任一时刻的运动状态 $v=v(t)$ 和 $a=a(t)$ 。因此， $r(t)$ 称为运动方程，相应地， $v(t)$ 、 $a(t)$ 分别称为速度方程和加速度方程。

在三维直角坐标系中，运动方程可以表示为

$$r(t) = x(t)\mathbf{i} + y(t)\mathbf{j} + z(t)\mathbf{k} \quad (1-19a)$$

其分量式为

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases} \quad (1-19b)$$

消去运动方程中的时间 t ，可得运动的轨道方程。例如图 1-1 所示的炮弹的抛体运动，其运动方程为

$$\begin{cases} x(t) = v_0 t \cos \theta_0 \\ y(t) = v_0 t \sin \theta_0 - \frac{1}{2} g t^2 \end{cases}$$

消去运动方程中的 t ，得到运动曲线的轨道方程为

$$y = x \tan \theta_0 - \frac{g}{2v_0^2 \cos^2 \theta_0} x^2$$

显然，这是直角坐标系中的抛物线方程。

第二节 直线运动和曲线运动

一、直线运动

质点作直线运动时，位矢、速度、加速度等物理量的矢量特性可以简化为用代数量表示。代数量的正负号表示这些矢量的方向。在选定的一维坐标系中，和 x 轴正方向同方向的物理量为正，反之为负；某一物理量的计算结果为正，表明其方向沿 x 轴正方向，反之则沿 x 轴负方向。如图 1-4 所示，质点沿 x 轴负方向作减速运动，有 $|v_2| < |v_1|$ ，但是

$$\Delta v = v_2 - v_1 = -|v_2| - (-|v_1|) = |v_1| - |v_2| > 0$$

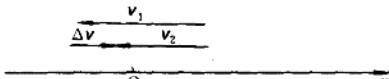


图 1-4 直线运动的加速度方向

由加速度的定义, 有 $a > 0$, 即加速度沿 x 轴正方向。

在直线运动中, 利用位移、速度、加速度对时间的关系曲线分析问题, 比较直观简明。举例说明如下。

例题 1-1 一质点从原点开始作直线运动, 速度—时间关系曲线如图 1-5 所示。
(1) 分析质点的运动特征; (2) 求质点运动加速度并作加速度—时间曲线; (3) 求质点运动的位移和路程。

解 (1) 由图中看出, $v-t$ 曲线由三段不同斜率的直线组成。由于 $v-t$ 曲线的斜率等于加速度的大小, 因此, 在 $0 \sim 2s$ 内, 质点作匀加速运动; 在 $2 \sim 6s$ 内, 作加速度较小的匀加速运动; 在 $6 \sim 10s$ 内, 作匀减速运动。

(2) 根据图中所给数据, 计算各段时间内的加速度。

在 $0 \sim 2s$ 内

$$a_1 = \frac{\Delta v_1}{\Delta t_1} = \left(\frac{20 - (-20)}{2 - 0} \right) \text{m/s}^2 = 20 \text{m/s}^2$$

在 $2 \sim 6s$ 内

$$a_2 = \frac{\Delta v_2}{\Delta t_2} = \left(\frac{30 - 20}{6 - 2} \right) \text{m/s}^2 = 2.5 \text{m/s}^2$$

在 $6 \sim 10s$ 内

$$a_3 = \frac{\Delta v_3}{\Delta t_3} = \left(\frac{0 - 30}{10 - 6} \right) \text{m/s}^2 = -7.5 \text{m/s}^2$$

根据以上数据作出的加速度—时间曲线

如图 1-6 所示。

(3) 为求位移方程, 先求速度方程。

由 $a = dv/dt$, 得 $dv = adt$, 将此式在

$$\begin{cases} t_1 = t_0 \\ v = v_0 \end{cases} \quad \begin{cases} t_2 = t \\ v = v \end{cases}$$

条件下积分, 则有

$$\int_{v_0}^v dv = \int_{t_0}^t adt$$

即

$$v = v_0 + \int_{t_0}^t adt \quad (a)$$

在式 (a) 中代入图 1-5 中的已知条件以及 (2) 中求得的加速度值, 可得

$0 \sim 2s$ 内, ($t_0 = 0$, $v_0 = -20 \text{m/s}$)

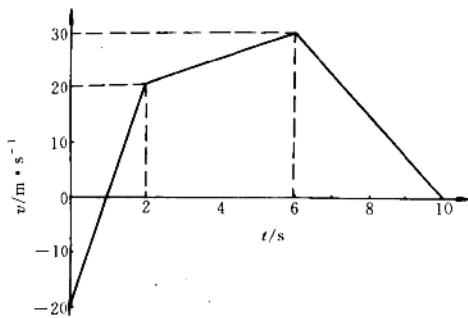


图 1-5 例题 1-1 的速度—时间曲线

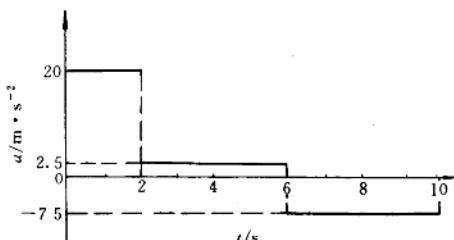


图 1-6 例题 1-1 的加速度—时间曲线

$$v = -20 + \int_0^t 20 dt = (20t - 20) \text{ m/s} \quad (b)$$

2~6s 内, ($t_0=2\text{s}$, $v_0=20\text{m/s}$)

$$v = 20 + \int_2^t 2.5 dt = (2.5t + 15) \text{ m/s} \quad (c)$$

6~10s 内, ($t_0=6\text{s}$, $v_0=30\text{m/s}$)

$$v = 30 + \int_6^t -7.5 dt = (-7.5t + 75) \text{ m/s} \quad (d)$$

由 $v=dx/dt$, 得 $dx=vdt$, 将此式在

$$\begin{cases} t_1 = t_0 \\ x = x_0 \end{cases} \quad \begin{cases} t_2 = t \\ v = v \end{cases}$$

条件下积分, 则可求得位移方程

$$\int_{x_0}^x dx = \int_{t_0}^t v dt$$

即

$$x = x_0 + \int_{t_0}^t v dt \quad (e)$$

在式 (e) 中代入式 (b)、(c)、(d) 中的速度表达式, 并注意到各时间段的初始值, 可得

0~2s, ($t_0=0$, $x_0=0$)

$$x = 0 + \int_0^t (20t - 20) dt = (10t^2 - 20t) \text{ m}$$

令 $t=2$, 则 2s 末位移 $x_2=0$ 。

2~6s, ($t_0=2\text{s}$, $x_0=x_2=0$)

$$x = 0 + \int_2^t (2.5t + 15) dt = (1.25t^2 + 15t - 35) \text{ m}$$

令 $t=6$, 则 6s 末位移 $x_6=100\text{m}$ 。

6~10s, ($t_0=6\text{s}$, $x_0=x_6=100\text{m}$)

$$x = 100 + \int_6^t (-7.5t + 75) dt = (-3.75t^2 + 75t - 215) \text{ m}$$

令 $t=10$, 则 10s 末位移 $x_{10}=160\text{m}$ 。

值得注意的是, 在任意时间间隔内, 由速度—时间曲线和 x 轴、 t 轴所围面积的代数和恰好等于这段时间间隔内的位移。但是, 这段时间内通过的路程则为各面积的绝对值的和。请读者自行验证上述结论。

例题 1-2 如图 1-7 所示, 套管 A 受绳子牵引沿铅直杆向上滑动。绳子的另一端绕过离杆距离为 b 的滑轮 B 而绕在鼓轮 C 上。当鼓轮匀速转动时, 其边缘处质点速度为 v_0 , 试求套管 A 沿铅直杆上升的速率 v_x (设牵引绳原长 $AB=l_0$)。

解 取 $t=0$ 时 $l=l_0$, 则时刻 t 的牵引绳长 $l=l_0-vt$ 。由图 1-7 中的几何关系 (忽略滑轮 B 及其支撑物的大小), 有

$$l^2 = x^2 + b^2$$

对上式的两边求导数, 有

$$2l \frac{dl}{dt} = 2x \frac{dx}{dt}$$

即 $v_x = \frac{dx}{dt} = \frac{l}{x} \frac{dl}{dt}$

由于 $dl/dt = v_0$, $x = \sqrt{l^2 - b^2} = \sqrt{(l_0 - v_0 t)^2 - b^2}$

所以 $v_x = \frac{l_0 - v_0 t}{\sqrt{(l_0 - v_0 t)^2 - b^2}} v_0$

二、曲线运动

抛体运动和圆周运动是常见的二维曲线运动。下面以圆周运动为例，讨论曲线运动的角度描述。

(一) 圆周运动的角度描述

如图 1-8 所示，质点绕中心 O 作半径为 R 的圆周运动。在直角坐标系中，其运动方程为

$$\mathbf{r} = xi + yj$$

设位矢在极坐标系中与极轴 Ox 之间的平面角为 θ ，称为角位置。在时间 Δt 内，位矢转动的角度为 $\Delta\theta$ ，称为角位移。平面角的法定计量单位是 rad。

角位移对时间的比值称为平均角速度 $\bar{\omega}$ ，即

$$\bar{\omega} = \frac{\Delta\theta}{\Delta t} \quad (1-20)$$

平均角速度的极限值称为瞬时角速度，简称角速度 ω ，即

$$\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\theta}{\Delta t} = \frac{d\theta}{dt} \quad (1-21)$$

角速度用于描述质点绕中心 O 转动的快慢，其法定单位是 rad/s。质点作变速圆周运动时，其角速度随时间而变化。角速度对时间变化率的极限，即角速度对时间的一阶导数称为角加速度 α ，则有

$$\alpha = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\omega}{\Delta t} = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2} \quad (1-22)$$

角加速度的法定单位是 rad/s²。

质点在平面内作圆周运动时，通常规定逆时针转动方向为正，顺时针转动方向为负。这样，角速度的正负就表示质点绕中心转动的方向。角速度也可以定义为矢量，这在描述刚体的一般转动时是必要的。角速度的矢量方向可用右螺旋法则确定：以右手四指沿转动方向弯曲绕行，大拇指指向为角速度方向。

(二) 角量和线量的关系

根据弧长 s 和角位置 θ 的关系 $s = R\theta$ ，有

$$ds = R d\theta \quad (1-23)$$

由于 $ds/dt = v$, $d\theta/dt = \omega$ ，所以

$$v = R\omega \quad (1-24)$$

由于 $dv/dt = a_r$, $d\omega/dt = \alpha$ ，所以

$$a_r = R\alpha \quad (1-25)$$

式 (1-24) 表示速率与角速度的关系，式 (1-25) 表示切向加速度与角加速度的关系。法向加

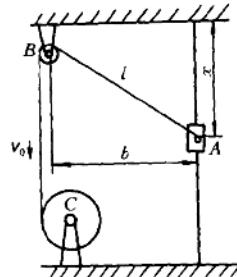


图 1-7 例题 1-2 图

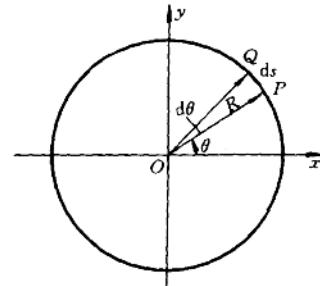


图 1-8 圆周运动的角度描述

速度与角量的关系则可由 $a_n = v^2/R$ 及式 (1-24) 得到

$$a_n = R\omega^2 \quad (1-26)$$

(三) 匀变速圆周运动

匀变速圆周运动中, 角速度均匀增加或减少, 角加速度 α 为常量。与匀变速直线的规律相似, 匀变速圆周运动的有关公式是

$$\alpha = \text{常量} \quad (1-27)$$

$$\omega = \omega_0 + \alpha t \quad (1-28)$$

$$\theta = \theta_0 + \omega_0 t + \frac{1}{2}\alpha t^2 \quad (1-29)$$

$$\omega^2 - \omega_0^2 = 2\alpha(\theta - \theta_0) \quad (1-30)$$

若用半径 R 同乘式 (1-29) 两边, 得到变速圆周中的弧长与时间关系式

$$s = s_0 + v_0 t + \frac{1}{2}a_r t^2 \quad (1-31)$$

例题 1-3 如图 1-9 所示, 飞轮半径 $R=50\text{cm}$, 绕中心 O 转动时角位置与时间的关系 $\varphi=2t^2$ 。求 (1) 以直角坐标表示的运动方程; (2) 以弧长表示的运动方程; (3) 飞轮边缘一点的速率和加速度的大小。

解 (1) 直角坐标系中的运动方程

$$\begin{aligned} r &= xi + yj = R\cos\varphi i + R\sin\varphi j \\ &= 50\cos(2t^2)i + 50\sin(2t^2)j \quad \text{cm} \end{aligned}$$

(2) 用弧长表示的运动方程可由弧长与角位置的关系直接求得

$$s = R\varphi = 50 \times 2t^2 = 100t^2 \quad \text{cm}$$

也可运用式 (1-31)。但是要由 $\varphi=2t^2$ 首先确定 s_0, v_0, a_r , 读者可自行演算。

(3) 飞轮边缘一点的速率

$$v = \frac{ds}{dt} = 200t \quad \text{cm/s}$$

切向加速度大小

$$a_r = \frac{dv}{dt} = 200 \quad \text{cm/s}^2$$

法向加速度大小

$$a_n = \frac{v^2}{R} = \frac{(200t)^2}{50} \text{cm/s}^2 = 800t^2 \quad \text{cm/s}^2$$

$$\text{加速度大小 } a = \sqrt{a_r^2 + a_n^2} = \sqrt{200^2 + (800t^2)^2} \text{cm/s}^2 = 200\sqrt{16t^4 + 1} \quad \text{cm/s}^2$$

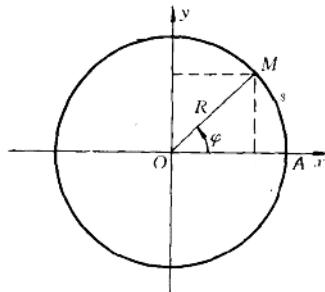


图 1-9 例题 1-3 图

第三节 牛顿运动定律

牛顿 (Isaac Newton, 1642—1727), 在前人工作的基础上, 于 1687 年发表《自然哲学的数学原理》一书。该书系统地阐述了物体的运动与物体之间相互作用的内在联系及其规律, 这

就是牛顿运动定律。

本节简要讨论牛顿运动定律的物理意义以及牛顿运动定律在微积分水平上的简单应用。

一、牛顿运动定律

(一) 牛顿第一定律

牛顿第一定律又称惯性定律。惯性描述了物体所具有的基本运动属性。惯性定律指出，不受其他物体作用的一切物体将保持静止或匀速直线运动状态。惯性定律能够成立的参考系称为惯性系。相对于某一惯性系静止或作匀速直线运动的一切参考系都是惯性系。

(二) 牛顿第二定律

牛顿第二定律描述了物体运动状态的变化与其原因之间的定量关系。物体之间的相互作用力不是维持运动状态的原因，而是改变运动状态的原因。

牛顿第二定律的数学表达式是矢量式。实际应用时，应在选定的参考系中建立坐标系。牛顿第二定律是力的瞬时作用规律，体现为加速度是关于时间的微分运算。

牛顿第二定律的矢量式是

$$\mathbf{F} = m\mathbf{a} = m \frac{d\mathbf{v}}{dt} = m \frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} \quad (1-32)$$

式中， m 是反映物体惯性大小的物理量，称为惯性质量。式 (1-32) 只适用于质点，式中 \mathbf{F} 为作用于质点的合外力， \mathbf{a} 则是合外力作用下的合加速度。

在直角坐标系中，将力 \mathbf{F} 和加速度 \mathbf{a} 分别沿三个坐标轴分解，则牛顿第二定律可以表示成等价的三个分量式

$$\left. \begin{aligned} F_x &= ma_x = m \frac{dv_x}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} \\ F_y &= ma_y = m \frac{dv_y}{dt} = m \frac{d^2y}{dt^2} \\ F_z &= ma_z = m \frac{dv_z}{dt} = m \frac{d^2z}{dt^2} \end{aligned} \right\} \quad (1-33a)$$

$$\left. \begin{aligned} F_x &= ma_x = m \frac{dv_x}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} \\ F_y &= ma_y = m \frac{dv_y}{dt} = m \frac{d^2y}{dt^2} \\ F_z &= ma_z = m \frac{dv_z}{dt} = m \frac{d^2z}{dt^2} \end{aligned} \right\} \quad (1-33b)$$

$$\left. \begin{aligned} F_x &= ma_x = m \frac{dv_x}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} \\ F_y &= ma_y = m \frac{dv_y}{dt} = m \frac{d^2y}{dt^2} \\ F_z &= ma_z = m \frac{dv_z}{dt} = m \frac{d^2z}{dt^2} \end{aligned} \right\} \quad (1-33c)$$

在曲线运动中，还可以将力 \mathbf{F} 和加速度 \mathbf{a} 分别沿某点的切线方向和法线方向分解，牛顿第二定律可以表示成两个等价的分量式

$$\left. \begin{aligned} F_t &= ma_t = m \frac{dv}{dt} \\ F_n &= ma_n = m \frac{v^2}{\rho} \end{aligned} \right\} \quad (1-34a)$$

$$\left. \begin{aligned} F_t &= ma_t = m \frac{dv}{dt} \\ F_n &= ma_n = m \frac{v^2}{\rho} \end{aligned} \right\} \quad (1-34b)$$

(三) 牛顿第三定律

牛顿第三定律指出了物体之间作用力的相互性质和同种属性，用数学式表示为 $\mathbf{F}_{12} = -\mathbf{F}_{21}$ 。力的法定单位是 N。

了解一些常见力的相互作用性质和特点，对于应用牛顿定律解决实际问题是必要的。简要介绍如下：

1. **万有引力 重力** 任意两个质点之间存在的吸引力称为万有引力。其作用规律用万有引力定律表述，矢量式为

$$\mathbf{F}_{12} = -G \frac{m_1 m_2}{r_{12}^3} \mathbf{r}_{12} \quad (1-35)$$

式中，引力常数 $G=6.672 \times 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2/\text{kg}^2$ ， \mathbf{r}_{12} 是由 m_1 指向 m_2 的矢径， \mathbf{F}_{12} 是 m_1 对 m_2 的引力，即 m_2 受到 m_1 的万有引力。

重力 是地球表面附近的物体所受地球的万有引力。由重力产生的加速度称为重力加速度。重力加速度的大小 g 因地理位置、地质情况等因素而稍有变化。一般计算取 $g=9.80 \text{ m/s}^2$ 。

2. 弹性力 因物体相互接触发生形变而产生的力称为弹性力。常见的弹性力有弹簧弹性力、绳的张力、正压力和支撑力等。在弹性限度内，弹性力满足胡克定律 $f=-kx$ 。式中的 k 取决于弹性系统自身的性质，称为**劲度系数**（曾用名“倔强系数”）。

3. 摩擦力 相互接触的物体因相对运动或相对静止但存在运动趋势而产生的接触面之间的作用力称为**摩擦力**。前者属于**滑动摩擦力**，后者属于**静摩擦力**。在达到最大静摩擦力之前，静摩擦力是一变力。**最大静摩擦力与接触面之间的正压力成正比**，用公式表示为

$$f_{\max} = \mu_0 N \quad (1-36)$$

式中， μ_0 为**静摩擦系数**，它取决于材料接触面的性质。

滑动摩擦力与接触面之间的正压力也成正比，即

$$f = \mu N \quad (1-37)$$

式中， μ 为**滑动摩擦系数**，它不仅与接触面性质有关，还与相对运动速度有关。

弹性力和摩擦力起因于物体接触部分的电磁作用力，通常称为**接触力**。重力和万有引力则称为**非接触力**。

二、简单变力作用下的运动

物体（质点）在变力作用下，其加速度的大小和方向不再保持不变。变力作用下的运动或者是变速直线运动，或者是曲线运动。下面通过例题说明牛顿运动定律在变力条件下的应用。

例题 1-4 试求脱离地球引力场作宇宙飞行的飞船所需要的小速度。

解 设飞船发射时初速度为 v_0 ，忽略空气阻力。飞船在距离地心为 x 处所受的地球引力为

$$F = -G \frac{mM}{x^2}$$

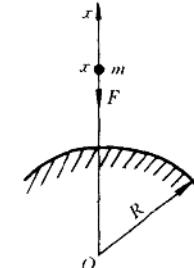


图 1-10 例题 1-4 图

式中的负号表示引力方向与图 1-10 中的坐标轴 Ox 正方向相反。由牛顿第二定律

$$F = -G \frac{mM}{x^2} = m \frac{dv}{dt} = m \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = mv \frac{dv}{dx}$$

分离变量后则有

$$-GM \frac{dx}{x^2} = v dv$$

对上式两边作不定积分并整理，可得

$$v^2 = \frac{2GM}{x} + C$$

为了求得积分常数 C ，考虑飞船发射时的初始条件： $x=R$ ， $v=v_0$ ，代入上式则有

$$C = v_0^2 - \frac{2GM}{R}$$

所以

$$v^2 = v_0^2 + 2GM \left(\frac{1}{x} - \frac{1}{R} \right)$$