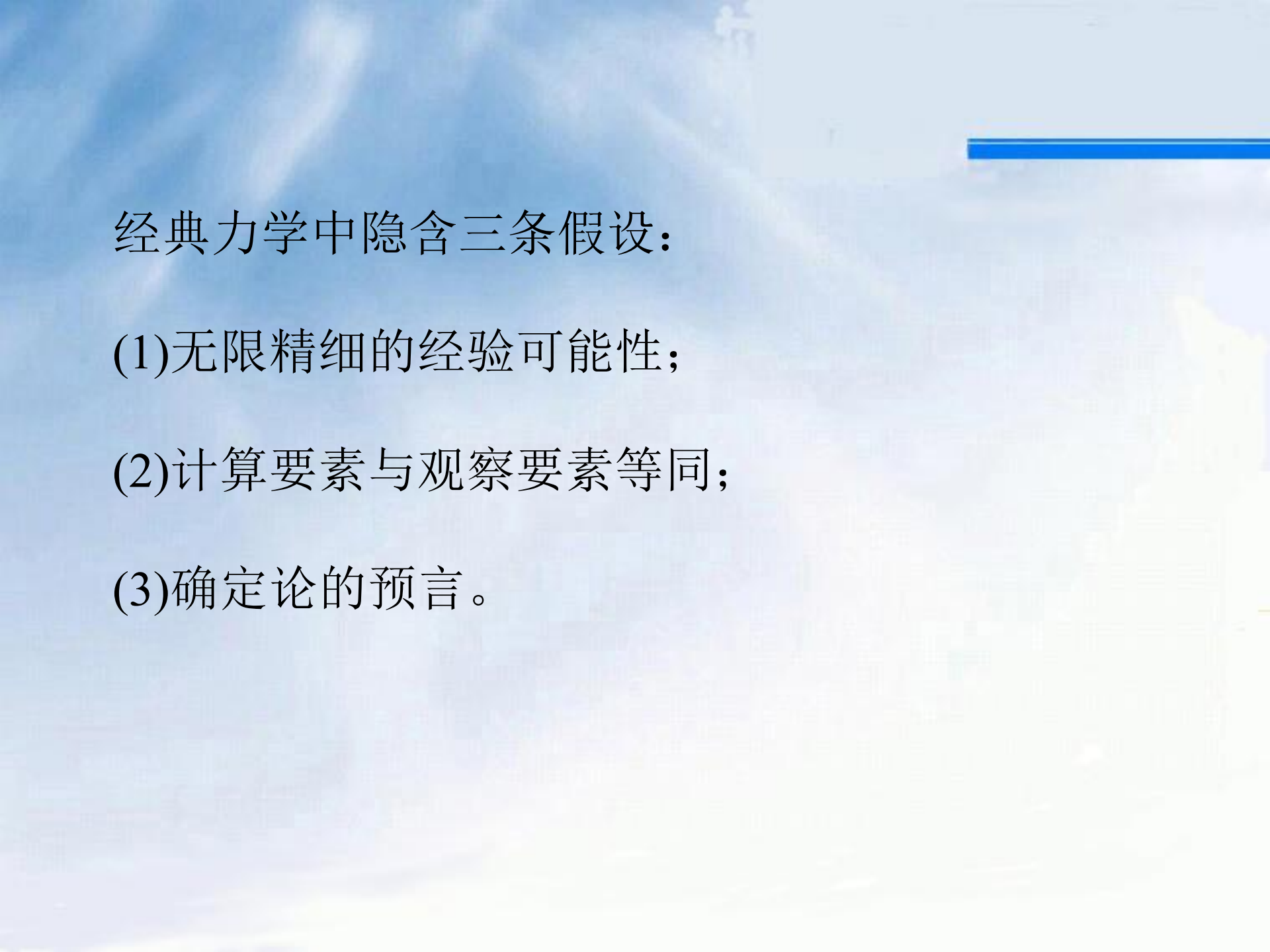


力学



经典力学中隐含三条假设：

(1)无限精细的经验可能性；

(2)计算要素与观察要素等同；

(3)确定论的预言。

第一章 质点运动学

§ 1.1 质点 参照系

一、质点

一个具有质量而没有大小和形状的理想物体称为质点。

物体各部分运动完全相同（平动物体，如抽屉的运动），或物体各部分运动的差别在研究的问题中可以忽略（如地球绕太阳的运动，地球半径比地球绕太阳公转的半径小得多），就可以用一个点来代表这个物体，这个点集中了物体的质量，称为质点。

研究物理现象时，常常需抓住主要因素，忽略次要因素，把复杂的研究对象简化成理想模型。

二、参照系

研究物体运动时所参照的物体（或彼此不做相对运动的物体群）称为参照系。

- 举例：运动车厢内静止小球的自由下落。
- 运动学中选择参照系以描述简单为原则，而在动力学中选择参照系有一定限制，因为有许多定律只有在惯性系中成立。
- 为了定量确定物体的位置，还要在参照系上选取一个坐标系。

三、时间、空间的计量问题的历史变革

国际计量大会近几十年先后修改多个基本计量单位的定义。最近的是26届，2018年11月，巴黎

时间计量

定义：1秒为太阳平均日的 $1/86400$ 。

在太阳系各种运动中，可做时钟的有：地球的自转和公转；月球绕地球的公转；木星、金星绕太阳的公转；木星四个卫星绕木星的公转。研究发现地球的自转在变慢，经一个世纪一天的长短增加0.001秒。

1967年第十三届国际计量大会定义：

1秒是铯133原子两个超精细能级之间跃迁所对应辐射周期的9192631770倍。

跃迁频率测量精确度可达 10^{-12} 。

现代天文学的研究表明：脉冲星射电辐射的频率可作为更高精确度的时间基准。

长度计量

1898年第一届国际计量大会定义：

国际计量局保存的铂铱合金米原器在 0°C 时两条刻线间的距离为1米。

1960年第十一届国际计量大会定义：

1米是氪86原子发出的一个特征频率的光的波长的1650763.73倍；精确度 4×10^{-9} 。

1983年第十七届国际计量大会定义：

1米是光在真空中 $1/299792458$ 秒时间内所传播的距离。

2018年，以量子力学中用于计算光子能量的普朗克常数作为新标准，并使用最精确的瓦特天平（Watt Balance）重新定义“千克”。

● 时间尺度和空间尺度

空间尺度：哈勃半径 $10^{27} \sim$ 核子线度 10^{-15}m

时间尺度：宇宙年龄 $10^{18} \sim$ 微观粒子寿命 10^{-24}s

数量级概念

因 数	词头名称		符号	因 数	词头名称		符号
	英文	中文			英文	中文	
10 ⁻¹	deci	分	d	10	deca	十	da
10 ⁻²	centi	厘	c	10 ²	hecto	百	h
10 ⁻³	milli	毫	m	10 ³	kilo	千	k
10 ⁻⁶	micro	微	μ	10 ⁶	mega	兆	M
10 ⁻⁹	nano	纳(诺)	n	10 ⁹	giga	吉(咖)	G
10 ⁻¹²	pico	皮(可)	p	10 ¹²	tera	太(拉)	T
10 ⁻¹⁵	femto	飞(母托)	f	10 ¹⁵	peta	拍(它)	P
10 ⁻¹⁸	atto	阿(托)	a	10 ¹⁸	exa	艾(可萨)	E
10 ⁻²¹	zepto	仄(普托)	z	10 ²¹	zetta	泽(它)	Z
10 ⁻²⁴	yocto	幺(科托)	y	10 ²⁴	yotta	尧(它)	Y

§ 1.2 位置矢量 运动方程 位移

一、位置矢量

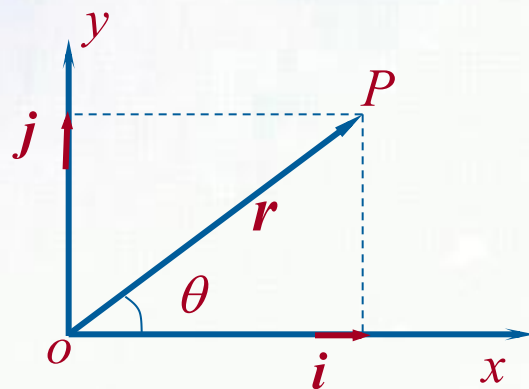
在直角坐标系中，质点的位置矢量（位矢）可表示为：

$$\mathbf{r} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} \text{ (二维)} \quad \mathbf{r} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k} \text{ (三维)}$$

\mathbf{i} 、 \mathbf{j} 、 \mathbf{k} 称为单位矢量， \mathbf{r} 的大小 r 称为模：

$$r = |\mathbf{r}| = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$r = |\mathbf{r}| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$



方向角: $\tan \theta = \frac{y}{x}$ (二维)

方向余弦: $\cos \alpha = \frac{x}{r}$ $\cos \beta = \frac{y}{r}$ $\cos \gamma = \frac{z}{r}$ (三维)

二、运动方程

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(t) = x(t)\mathbf{i} + y(t)\mathbf{j} + z(t)\mathbf{k}$$

上述方程给出任一时刻质点的位置，反映了质点运动的规律，称为质点的运动方程。

运动方程的分量式：

$$x = x(t), y = y(t), z = z(t)$$

\mathbf{r} 的末端描出的曲线称为质点运动的轨道，消去时间 t ，称为质点运动的轨道方程。

三、位移

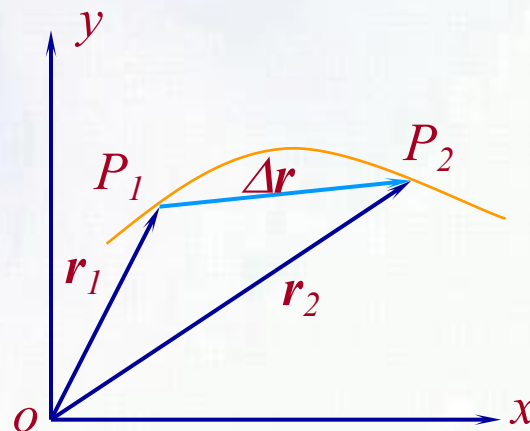
位移矢量是终点位矢与起点位矢之差：

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

路程：运动质点所经历轨道长度。

位移和路程的单位为 m 。

用 $|\Delta \mathbf{r}|$ 表示位移的大小，
一般情况它与路程不相等。



§ 1.3 速度

描述质点运动快慢和运动方向的物理量称为速度。

一、平均速度

在时间间隔 $t \sim t + \Delta t$ 内，质点位移 $\Delta \mathbf{r}$ ，则定义平均速度为：

$$\bar{\mathbf{v}} = \frac{\Delta \mathbf{r}}{\Delta t}$$

$\bar{\mathbf{v}}$ 是矢量，方向与 $\Delta \mathbf{r}$ 相同。

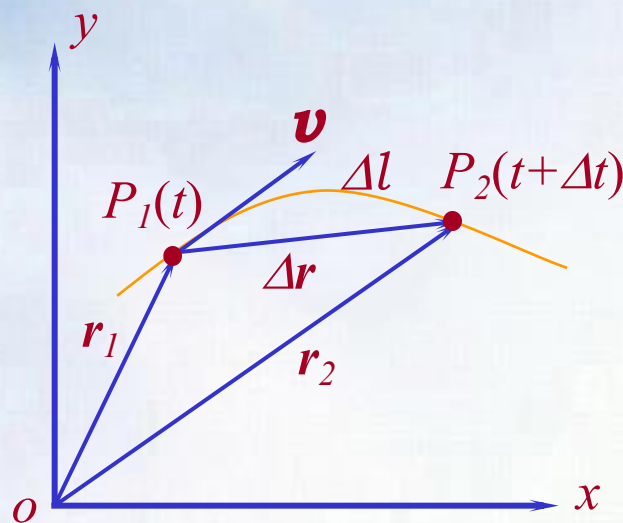
二、瞬时速度

当 $\Delta t \rightarrow 0$ 时，平均速度的极限称该时刻的**瞬时速度**：

$$\mathbf{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{r}}{\Delta t} = \frac{d\mathbf{r}}{dt}$$

在直角坐标系中：

$$\mathbf{v} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{dx}{dt} \mathbf{i} + \frac{dy}{dt} \mathbf{j} + \frac{dz}{dt} \mathbf{k}$$



分量式为：

$$v_x = \frac{dx}{dt}$$

$$v_y = \frac{dy}{dt}$$

$$v_z = \frac{dz}{dt}$$

当 $\Delta t \rightarrow 0$ 时， $\Delta \mathbf{r}$ 趋向轨道的切向，质点的瞬时速度、质点的运动方向都在切向。

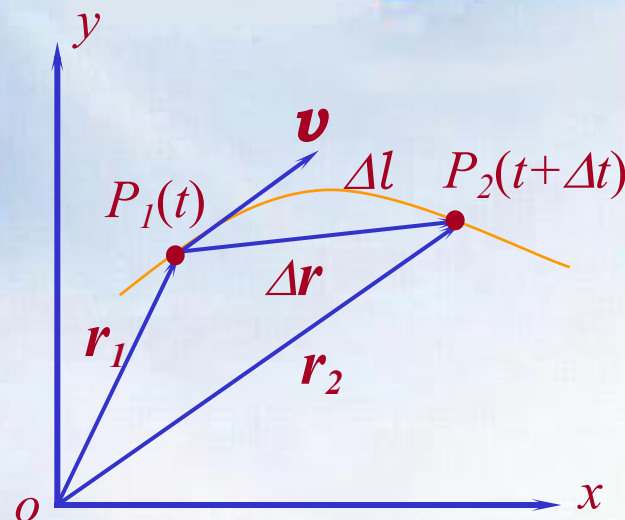
三、速率

路程 Δl 与时间 Δt 的比称为平均速率。当 $\Delta t \rightarrow 0$ 时，称瞬时速率：

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta l}{\Delta t} = \frac{dl}{dt}$$

由于 $\Delta t \rightarrow 0$ 时 $|\Delta \mathbf{r}| = \Delta l$, 故

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



即瞬时速度的大小等于瞬时速率。

§ 1.4 加速度

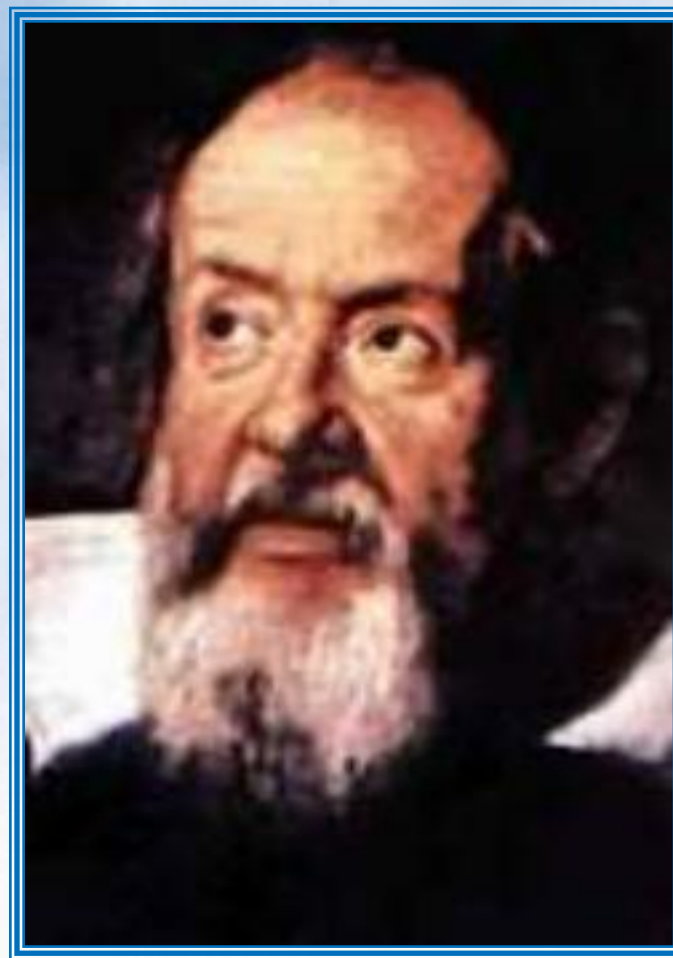
一、加速度

伽利略 (Galileo)

1564-1642

成就：天文学、宇宙论、
数学、物理学

在运动学方面的贡献：
研究了自由落体运动，首
先提出加速度的概念。

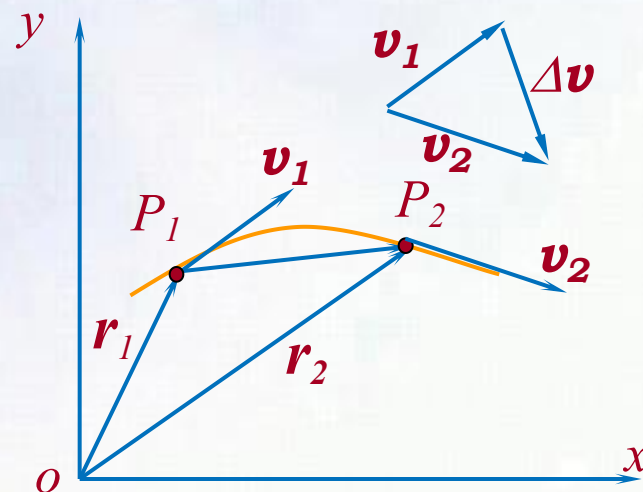


平均加速度： Δt 时间内速度的增量 $\Delta \mathbf{v}$ ，则 $\Delta \mathbf{v}$ 与 Δt 之比为时间 t 到 $t+\Delta t$ 时间内的平均加速度：

$$\bar{\mathbf{a}} = \frac{\Delta \mathbf{v}}{\Delta t}$$

$\Delta t \rightarrow 0$ 时，瞬时加速度为：

$$\mathbf{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{v}}{\Delta t} = \frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2}$$

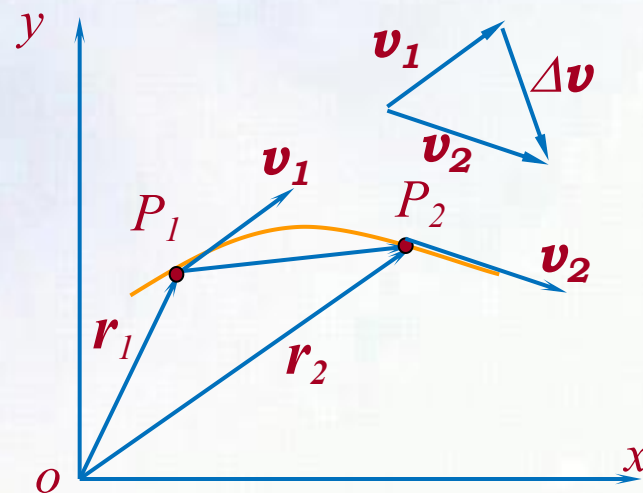


瞬时加速度等于速度对时间的一阶导数，或位置矢量对时间的二阶导数。

加速度的方向是：

$\Delta t \rightarrow 0$ 时速度增量 $\Delta \mathbf{v}$ 的极限方向。在直角坐标系中，加速度可表示为：

$$\mathbf{a} = \frac{dv_x}{dt} \mathbf{i} + \frac{dv_y}{dt} \mathbf{j} + \frac{dv_z}{dt} \mathbf{k}$$



例题一：

已知质点的运动方程为： $\boldsymbol{r}=5t^3\boldsymbol{i}+e^{2t}\boldsymbol{j}$ ，式中各量的单位均为SI单位。求 $t=0.4\text{s}$ 时质点的加速度。

解：按速度和加速度的定义：

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = 15t^2\vec{i} + 2e^{2t}\vec{j}$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = 30t\vec{i} + 4e^{2t}\vec{j}$$

故 $t=0.4\text{s}$ 时的加速度为： $\boldsymbol{a}=12\boldsymbol{i}+8.9\boldsymbol{j} \text{ (m/s}^2\text{)}$

$t=0.4\text{s}$ 时的加速度的大小和方向为:

$$a = \sqrt{12^2 + 8.9^2} = 14.9 \quad \theta = \arctan \frac{8.9}{12} = 36.6^\circ (\text{与}x\text{轴的夹角})$$

二、匀加速运动

匀加速运动，即加速度为常矢量的运动。

运动学问题1：已知运动方程求速度或加速度。

运动学问题2：已知速度或加速度求运动方程。

在第二类问题中：若 $t=0$ 时 $\boldsymbol{v} = \boldsymbol{v}_0$ ， $\boldsymbol{r} = \boldsymbol{r}_0$ ，则：

$$\int_{\boldsymbol{v}_0}^{\boldsymbol{v}} d\boldsymbol{v} = \int_0^t \boldsymbol{a} dt$$

匀加速运动：

$$\boldsymbol{v} = \boldsymbol{v}_0 + \boldsymbol{a}t$$

$$\int_{\boldsymbol{r}_0}^{\boldsymbol{r}} d\boldsymbol{r} = \int_0^t (\boldsymbol{v}_0 + \boldsymbol{a}t) dt$$

$$\boldsymbol{r} = \boldsymbol{r}_0 + \boldsymbol{v}_0 t + \frac{1}{2} \boldsymbol{a} t^2$$

例题二：

已知一质点由静止出发, 它的加速度在 X 和 Y 轴的分量分别为 $a_x=10t$ 和 $a_y=15t^2$ (SI制)。试求5s时质点的速度和位置。

解：取质点的出发点为坐标原点。由题意知

$$dv_x = a_x dt = 10t dt \quad dv_y = a_y dt = 15t^2 dt \quad (1)$$

由初始条件 $t=0$ 时 $v_{0x}=v_{0y}=0$, 对上式进行积分, 有

$$v_x = \int_0^t 10t dt = 5t^2 \quad v_y = \int_0^t 15t^2 dt = 5t^3 \quad (2)$$

即：
$$\vec{v} = 5t^2 \vec{i} + 5t^3 \vec{j}$$

将 $t=5\text{s}$ 代入，有
$$\vec{v} = (125\vec{i} + 625\vec{j})(\text{m/s})$$

由初始条件 $t=0$ 时， $x_0=y_0=0$ ，对下式积分

$$dx = v_x dt, \quad dy = v_y dt$$

$$x = \int_0^t 5t^2 dt = \frac{5}{3}t^3 \quad y = \int_0^t 5t^3 dt = \frac{5}{4}t^4 \quad (3)$$

即：

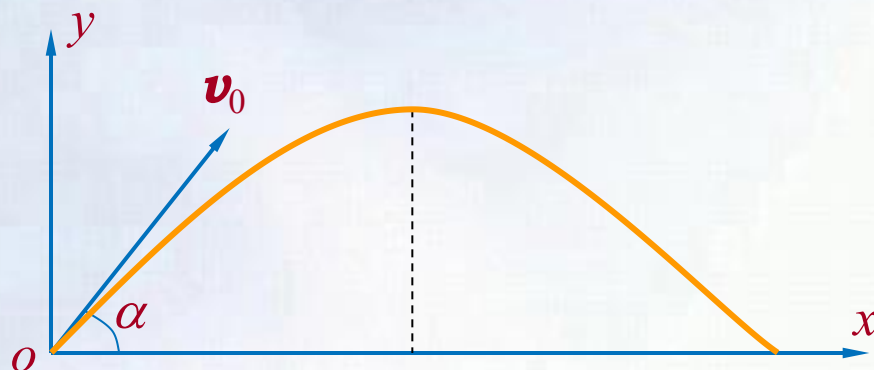
$$\vec{r} = \frac{5}{3}t^3\vec{i} + \frac{5}{4}t^4\vec{j} \quad (4)$$

将 $t=5\text{s}$ 代入(4)式，有

$$\vec{r} = \left(\frac{625}{3}\vec{i} + \frac{3125}{4}\vec{j}\right)(\text{m})$$

抛体运动

匀加速运动的特例为抛体运动：在地球表面附近， g 可看成是常数。如图取直角坐标系，抛体运动在 x 轴方向无加速度，沿 y 轴方向为 $-g$ 。在任何时刻 t ，抛体运动的速度分量为：



$$\left. \begin{aligned} v_x &= v_0 \cos \alpha \\ v_y &= v_0 \sin \alpha - gt \end{aligned} \right\}$$

积分后，得 t 时刻的坐标为：

$$\left. \begin{aligned} x &= (v_0 \cos \alpha) t \\ y &= (v_0 \sin \alpha) t - \frac{1}{2} g t^2 \end{aligned} \right\}$$

上式中消去 t 得轨迹方程：

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

上述方程中，若 $g=0$ 则：

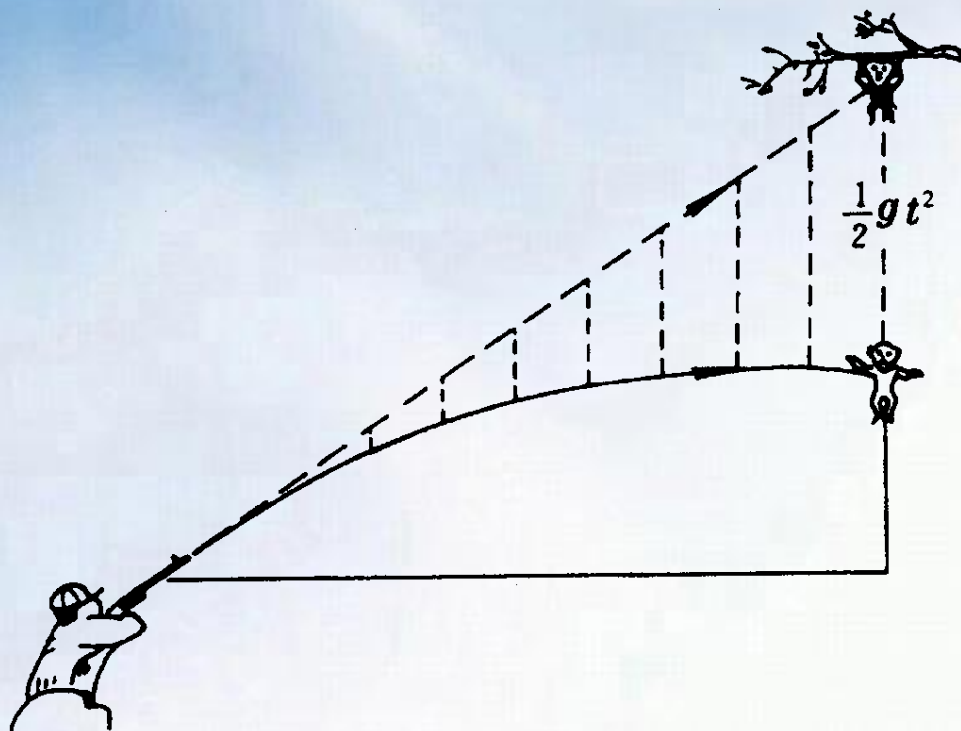
$$\left. \begin{aligned} x &= (v_0 \cos \alpha)t \\ y &= (v_0 \sin \alpha)t \end{aligned} \right\}$$

$$y = x \tan \alpha$$

取消重力，抛体将沿初始方向直线前进。重力的作用是在此基础上叠加一个自由下落运动 $(-\frac{1}{2}gt^2)$ 项。

抛体运动水平、垂直两方向运动相互独立的特点可解释猎人与猴子的古老演示。

猎人瞄准猴子，
猴子见猎枪火光
立即跳离树枝，
这时子弹、猴子
同时向下位移
 $-\frac{1}{2}gt^2$ 距离。



抛体运动最大高度称为射高，以 y_m 表示。其特征是 $v_y=0$ ，可求得： $t = v_0 \sin \alpha / g$ ，从而：

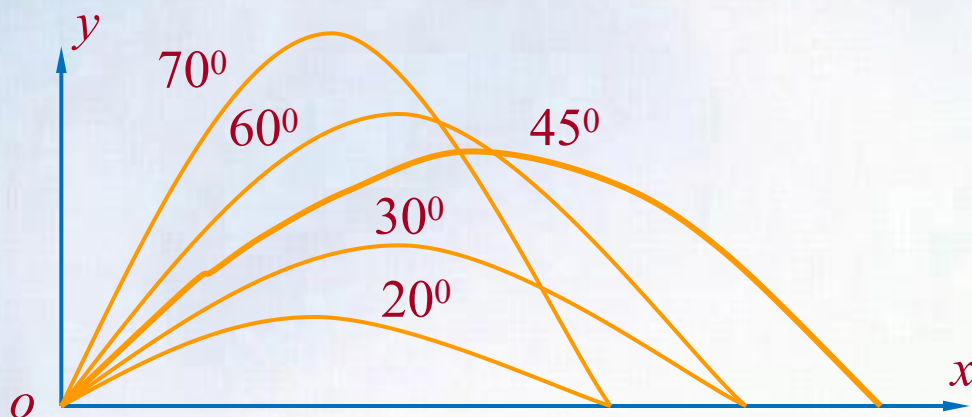
$$y_m = v_0^2 \sin^2 \alpha / 2g$$

$\alpha=90^\circ$ 时有最大射高。

抛体运动最远点称为射程，以 x_m 表示，特征是 $y=0$ ，则： $t = 2v_0 \sin \alpha / g$ ，从而得：

$$x_m = 2v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha / g = v_0^2 \sin 2\alpha / g$$

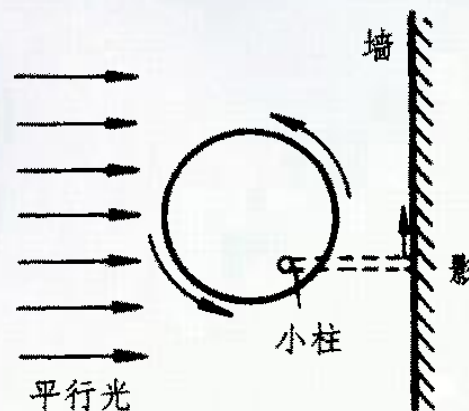
$\alpha=45^\circ$ 时，有最大射程。由于 $\sin 2\alpha$ 在 $\alpha=45^\circ$ 时两侧对称： $\sin[2(90^\circ - \alpha)] = \sin 2\alpha$ ，有：



例题三：

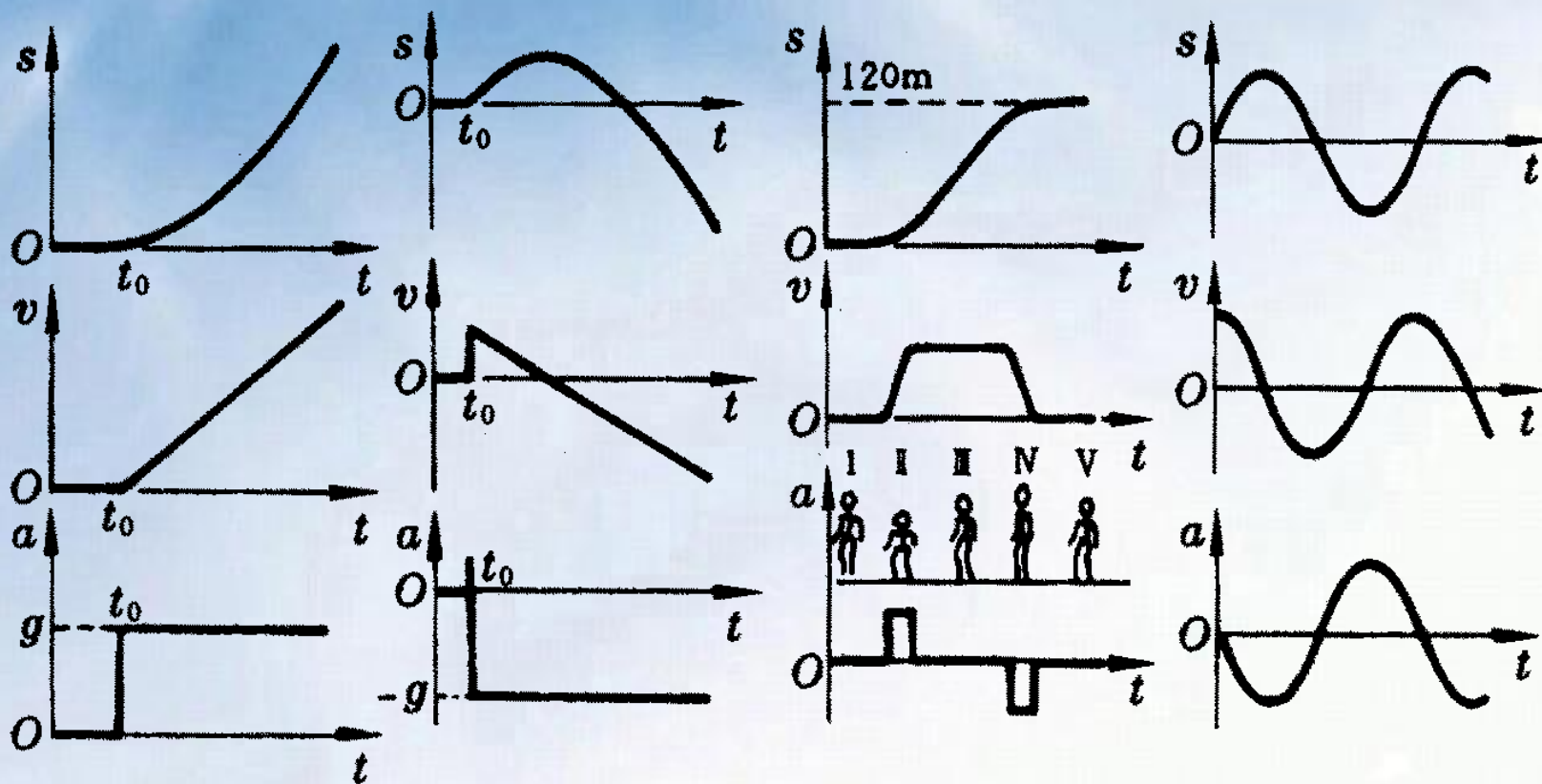
画出下列情形的 $s-t$ 、 $v-t$ 、 $a-t$ 图。

a. 悬挂重物的绳子突然被剪断后重物的运动。**b.** 从山崖边缘垂直上抛物体的运动。**c.** 从1层上升120m到达29层电梯的运动。**d.** 匀速旋转唱盘边缘一点的投影运动。

**a****b****c****d**

$$\mathbf{v} = \mathbf{v}_0 + \mathbf{a}t$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}_0 + \mathbf{v}_0t + \frac{1}{2}\mathbf{a}t^2$$



a

b

c

d