



大学物理

力学

MECHANICS

在自然科学的各个分支中,力学最早形成一门完整、系统的学科。

早在公元前四世纪,我国的墨子及其弟子在《墨经》中就论述了时空概念、力、杠杆原理等力学知识。



墨子

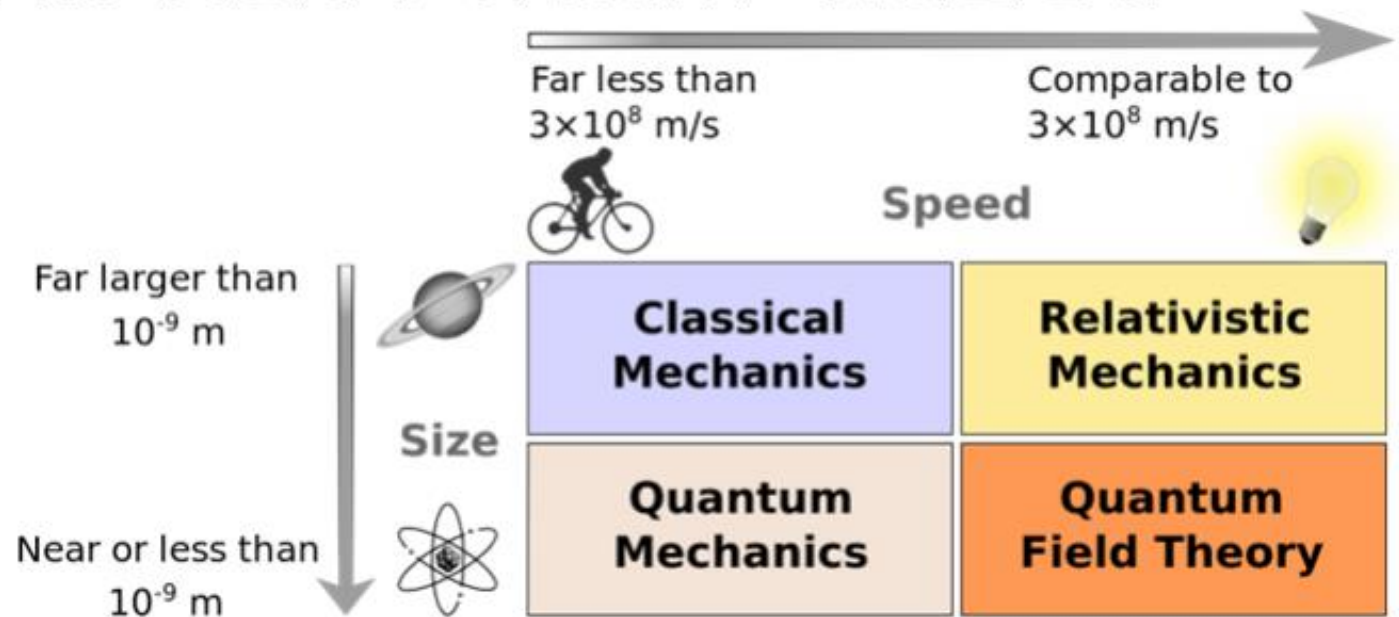
在西方，古希腊的亚里斯多德（约前384—前322）和阿基米德（约前287—前212）研究了物体的运动和平衡问题。

15世纪，文艺复兴促进了力学在欧洲的发展

17世纪，牛顿运动定律和万有引力定律的提出，标志着经典力学基础的奠定，之后经典力学获得了长足的发展。

到19世纪，力学已发展成为一门相对完善的学科。

20世纪初，近代物理学的两大支柱相对论和量子力学诞生，它们的建立明确了经典力学的适用领域。经典力学适用于宏观物体的低速运动。



尽管力学有着悠久的历史，但仍然极具生命力，不断涌现出新兴的学科分支，比如爆炸力学、生物力学，等离子体动力学、空气动力学等。

科技发展的日新月异的今天，在载人飞船的发射、机械制造和天体运行等方面的探索中，力学规律仍然是诸多研究的基础和有力工具。

力学的研究对象：

物体机械运动的规律及其应用

运动学 Kinematics	从几何观点研究物体位置随时间的变化
动力学 Dynamics	研究物体的运动与物体间相互作用的联系，阐明物体运动状态发生变化的原因
静力学 Static Equilibrium	研究物体在相互作用下的平衡问题，可看作动力学的一部分

第一章 质点力学

1.1 质点的运动

1.2 牛顿运动定律及其应用

1.3 动量

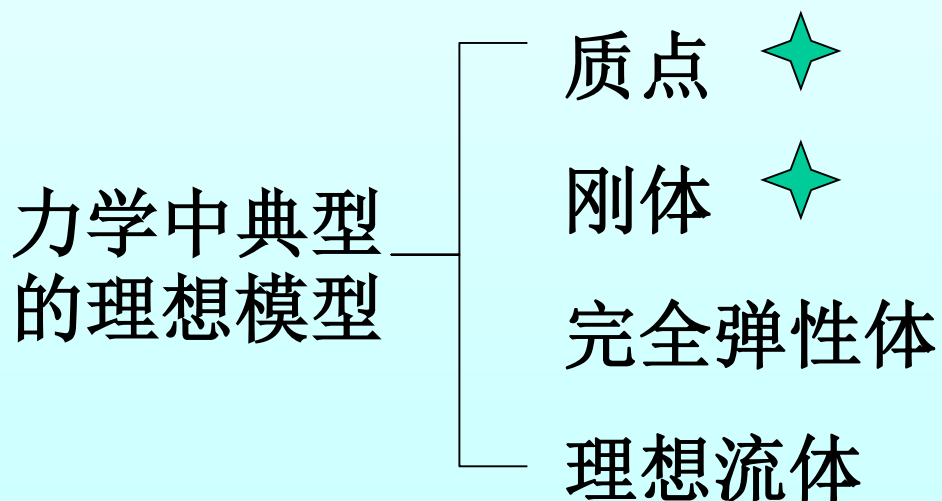
1.4 角动量

1.5 功和能

1.1 质点的运动

几个概念：

质点： 如果物体的大小比问题中所涉及的距离小的多，就可以忽略物体的形状和大小，而把它看作是几何的点，叫做质点. 质点用一定的质量 m 表示. 有一定质量，但是没有大小和形状的物质。



参照系: 由于运动是相对的，因此确定质点的位置时，需要选定一个或一组保持相对静止的物体作为参照物，称为参照系。对物体运动的描述，随参照系的不同而不同，这个事实称为运动的相对性原理。

坐标系: 为了定量地研究物体的运动，需要在参照系中建立坐标系，最常用的是直角坐标系 $O-xyz$ ，质点的位置用它的三个直角坐标 (x,y,z) 表示。

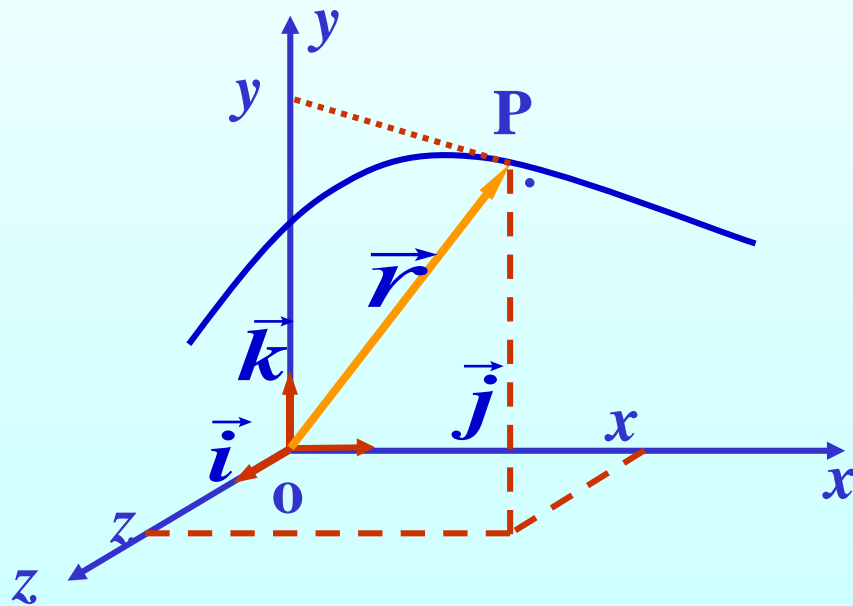
坐标系是参照系的数学抽象

直角坐标系，极坐标系，自然坐标系...

位置矢量和位移：

一、位置矢量

质点的位置可用坐标 (x, y, z) 表示, 也可用矢径 \vec{r} 表示。如图. 矢径也称为位置矢量, 简称位矢。



直角系中的解析表达式

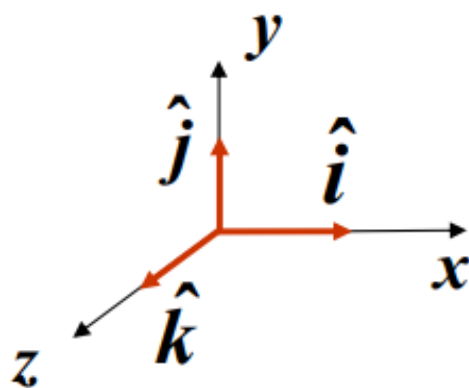
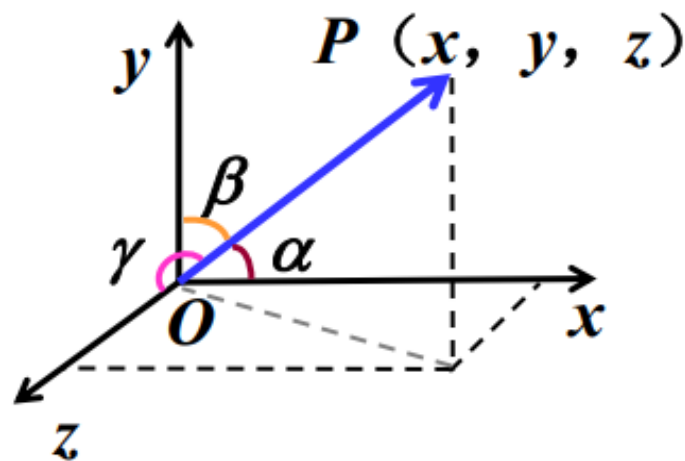
$$\vec{r} = x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}$$

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

$$\cos \alpha = \frac{x}{|\vec{r}|} \quad \alpha : \text{位矢与} x \text{轴的夹角}$$

$$\cos \beta = \frac{y}{|\vec{r}|} \quad \beta : \text{位矢与} y \text{轴的夹角}$$

$$\cos \gamma = \frac{z}{|\vec{r}|} \quad \gamma : \text{位矢与} z \text{轴的夹角}$$



$$\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$$

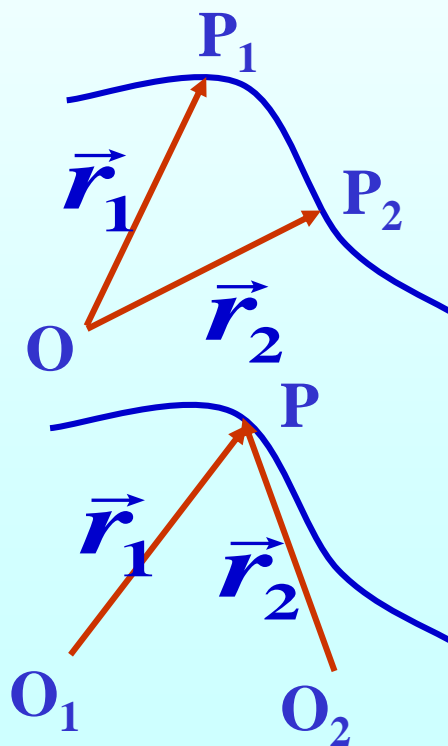
位置矢量 \vec{r} 的性质:

1. **矢量性:** \vec{r} 有大小, 有方向。

2. **瞬时性:** 质点在不同时刻 t , 对应不同位置 P 。 \vec{r} 也不同。

即: $\vec{r}(t)$ 是 t 的函数。

3. **相对性:** 质点 P 在同一时刻 t 相对于参照系 O_1 的位置为 \vec{r}_1 , 相对于参照系 O_2 的位置为 \vec{r}_2 。

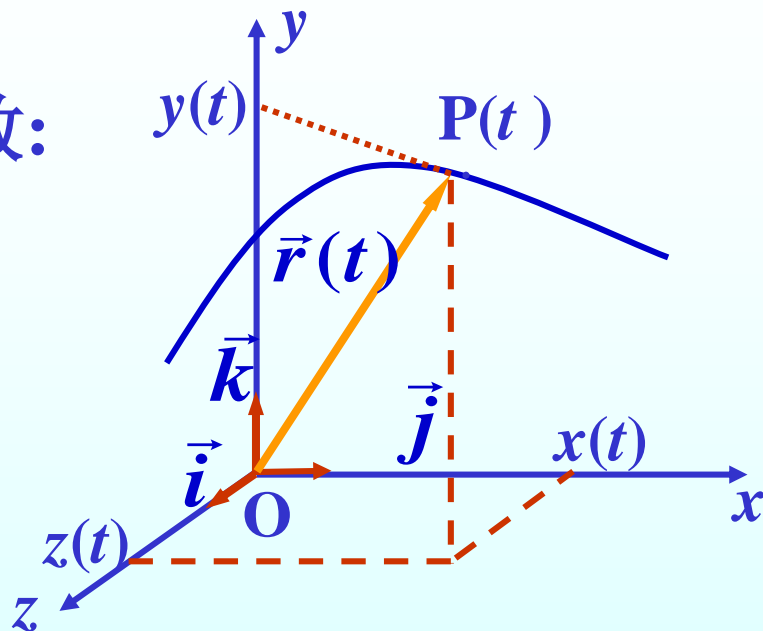


运动函数:

当质点运动时, 位置发生变化,
因此其坐标就成为时间 t 的函数:

$$\vec{r} = \vec{r}(t) \begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}$$

上式称为质点的运动方程(函数)



运动方程的矢量表达式 $\vec{r} = \vec{r}(t)$

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

此式表明, 质点的运动可以看作是各分运动的
矢量合成, 这个结论称为运动的叠加原理.

轨迹方程:

轨道: 质点在空间运动的路径

$$x = x(y) \quad \text{或} \quad y = y(x)$$

注意运动
方程与轨道方程
的区别

注意: 它是坐标间的关系, 一般不含时间 t

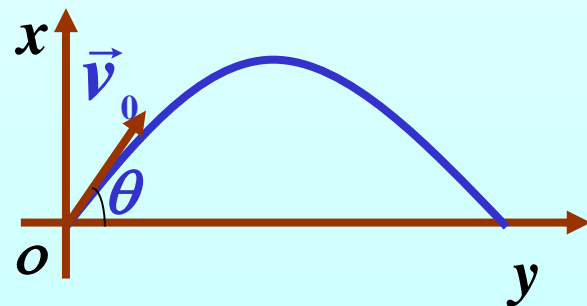
例如: 斜抛运动

运动方程:

$$x = v_0 \cos \theta t, \quad y = v_0 \sin \theta t - \frac{1}{2} g t^2$$

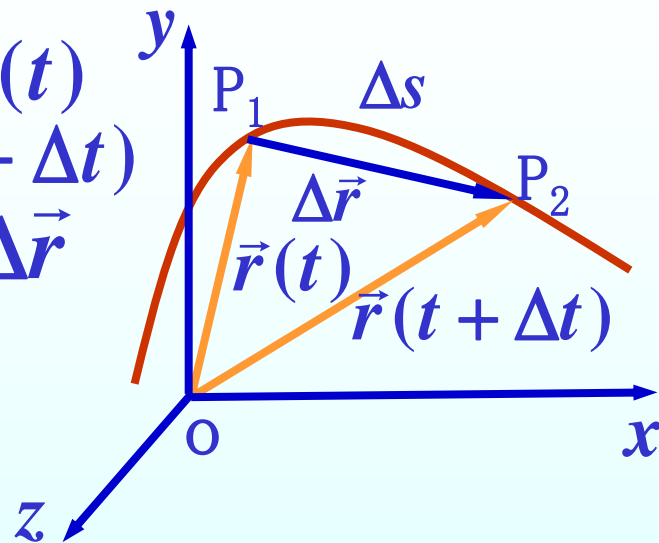
轨道方程:

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



位移：位置矢量的增量

设： t 时刻，质点在 P_1 点，位矢为 $\vec{r}(t)$
 $t + \Delta t$ 时刻，质点在 P_2 点，位矢为 $\vec{r}(t + \Delta t)$
则从 P_1 到 P_2 的有向线段 (位移) 记为 $\Delta \vec{r}$



注意

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t + \Delta t) - \vec{r}(t)$$

单位：米 (m)

位移的大小和方向 由 $\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}$

$$\Delta \vec{r} = \Delta x \vec{i} + \Delta y \vec{j} + \Delta z \vec{k} \quad \Delta x, \Delta y, \Delta z \text{ 表示 } \Delta \vec{r} \text{ 的三个分量}$$

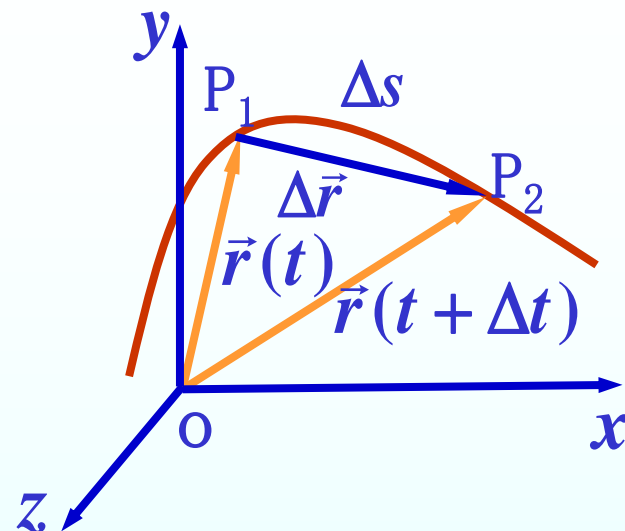
$$\text{大小： } |\Delta \vec{r}| = \sqrt{\Delta x^2 + \Delta y^2 + \Delta z^2}$$

$$\text{方向： } \cos \alpha = \frac{\Delta x}{|\Delta \vec{r}|} \quad \cos \beta = \frac{\Delta y}{|\Delta \vec{r}|} \quad \cos \gamma = \frac{\Delta z}{|\Delta \vec{r}|}$$

讨论

位移与路程的区别

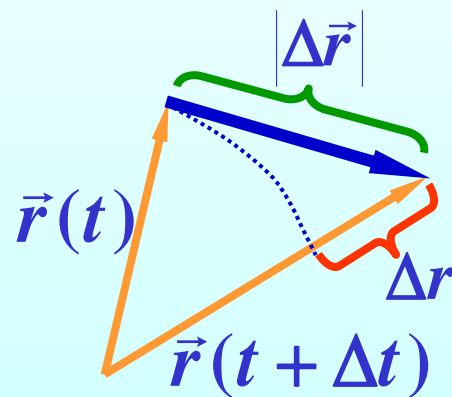
位移是矢量，路程是标量



1. $\Delta\vec{r}$ 是矢量。

2. $|\Delta\vec{r}| \neq \Delta r$, $\Delta r = r(t + \Delta t) - r(t)$ 。

3. $|\Delta\vec{r}| \neq \Delta s$, Δs ——路程(标量)。



只有在极限 $\Delta t \rightarrow 0$ 时, $|\mathrm{d}\vec{r}| = \mathrm{d}s$

思考：下面哪个表述是正确的

- (a) Δr 表示位移的大小 (b) $|\Delta \vec{r}|$ 表示位移的大小
(c) Δr 表示位矢的增量 (d) Δr 表示位矢模的增量

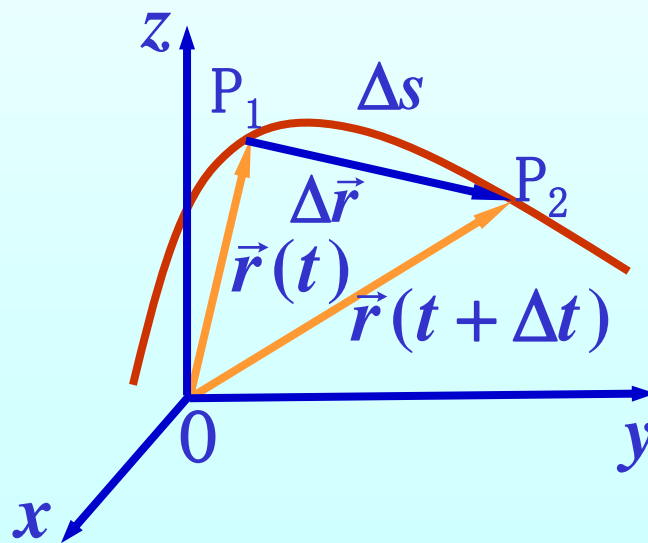
速度

〈1〉 速度的定义：描述物体运动快慢的物理量

平均速度 $\vec{v} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$

矢量 方向：与位移方向一致
单位：m/s

瞬时速度 $\vec{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}}{dt}$



〈2〉速度的方向：

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

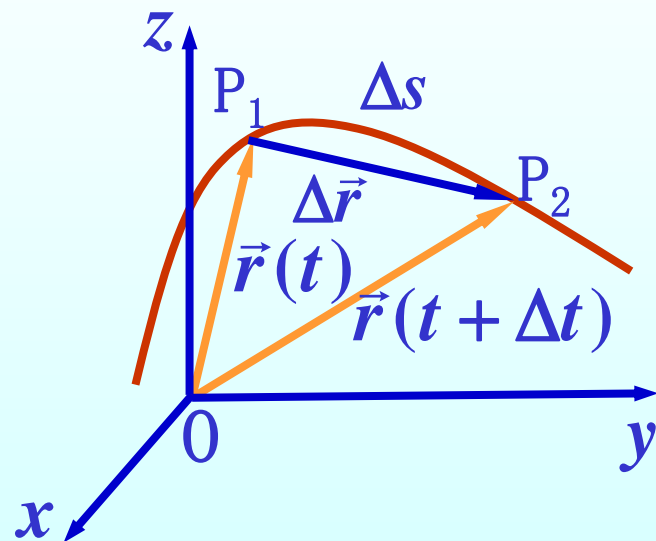
沿该时刻该位置轨道的切线方向并指运动的前方。

〈3〉速度的大小（速率）：

$$v = |\vec{v}| = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{|\Delta \vec{r}|}{\Delta t}$$

$$= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{ds}{dt}$$

瞬时速率



瞬时速度的大小被称为瞬时速率，简称速率 v 。

典型速率

单位: m/s

光在真空

3×10^8

北京正负电子对撞机的电子

99.999998%光速

太阳绕银河系中心的运动

3.0×10^5

地球公转

3.0×10^4

人造地球卫星

7.9×10^3

赤道上一点因地球自转的速率

4.6×10^2

空气分子热运动的平均速率 (0° C)

4.5×10^2

猎豹奔跑

2.8×10

百米赛跑世界记录 (最快时)

1.2×10

〈4〉 直角坐标系中，速度表达式

$$\vec{v} = \frac{dx}{dt} \vec{i} + \frac{dy}{dt} \vec{j} + \frac{dz}{dt} \vec{k}$$

$$\vec{v} = v_x \vec{i} + v_y \vec{j} + v_z \vec{k}$$

$$\vec{v} = \vec{v}_x + \vec{v}_y + \vec{v}_z$$

速度的叠加原理：质点的速度是各分速度的矢量和

速率 $v = |\vec{v}| = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}$

方向 $\alpha \beta \gamma$ 求法同 \vec{r}

瞬时速度 \vec{v} 的性质： 矢量性、瞬时性、相对性

例1: 已知运动方程 $\begin{cases} x = 2t \\ y = t^2 \end{cases}$

求: $\vec{v}(t)$ 及 1 秒时的速率

解: $\vec{v} = \frac{dx}{dt} \vec{i} + \frac{dy}{dt} \vec{j} = 2\vec{i} + 2t\vec{j}$

1秒时的速度: $\vec{v}_{t=1} = 2\vec{i} + 2\vec{j}$

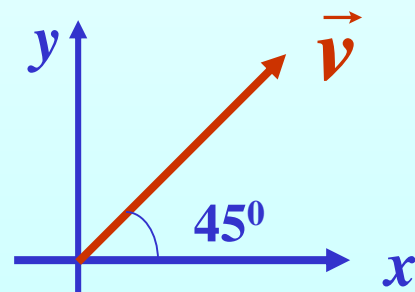
1秒时的速率 $v = |\vec{v}| = \sqrt{2^2 + 2^2} = 2\sqrt{2}$

方向: $\tan \alpha = \frac{v_y}{v_x} = 1 \quad \alpha = 45^\circ$

错误做法: 1 秒钟时的速率:

$x_{t=1} = 2t = 2 \quad y_{t=1} = t^2 = 1$ 得出 $\vec{v} = 0$

又如: $|\vec{v}| = \left| \frac{d\vec{r}}{dt} \right| = \frac{d|\vec{r}|}{dt} = \frac{d\sqrt{x^2 + y^2}}{dt}$



加速度 (acceleration)

〈1〉 加速度的定义

设： t 时刻质点的速度为 $\vec{v}(t)$ ，
 $t+\Delta t$ 时刻的速度为 $\vec{v}(t+\Delta t)$ ，

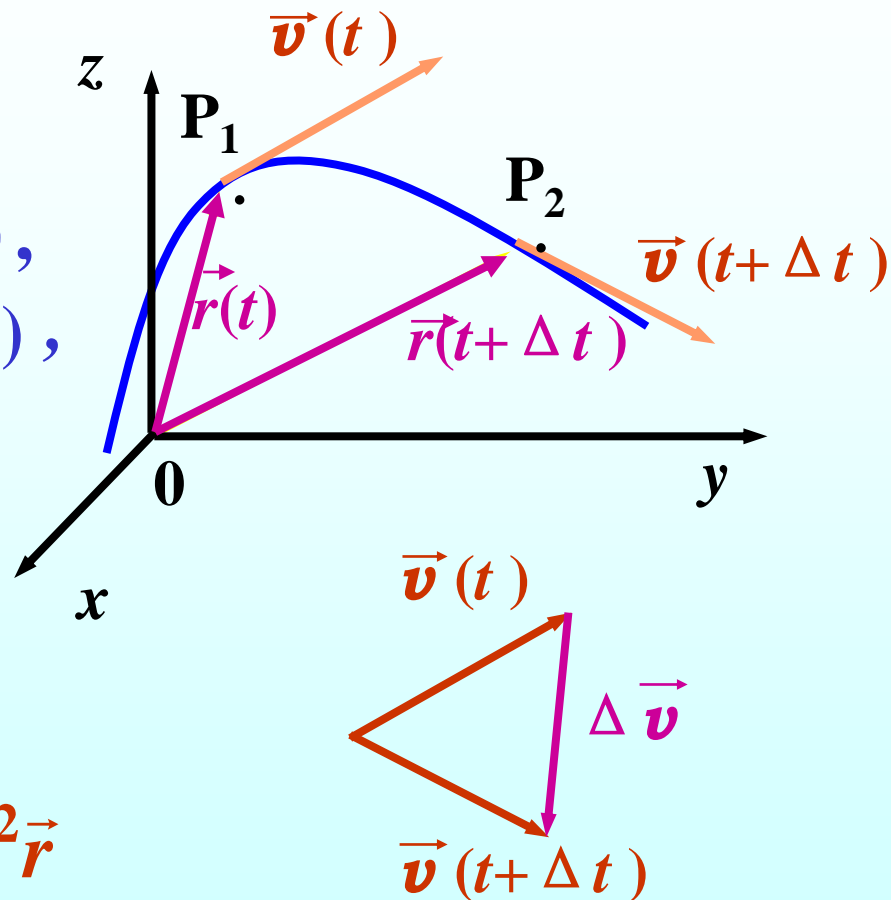
$$\Delta \vec{v} = \vec{v}_{(t+\Delta t)} - \vec{v}_{(t)}$$

平均加速度 $\vec{a} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$

瞬时加速度

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

瞬时加速度 \vec{a} 的性质： 矢量性、瞬时性、相对性



〈2〉 加速度的方向 $\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$

其方向即为 当 $\Delta t \rightarrow 0$ 时, 速度增量 $\Delta \vec{v}$ 的极限方向
而 $\Delta \vec{v}$ 的极限方向一般不同于速度 \vec{v} 的方向, 因而加速度的方向与同一时刻速度的方向一般不一致。

〈3〉 直角坐标系中, 加速度表达式

$$\vec{a} = \frac{dv_x}{dt} \vec{i} + \frac{dv_y}{dt} \vec{j} + \frac{dv_z}{dt} \vec{k} = \frac{d^2 x}{dt^2} \vec{i} + \frac{d^2 y}{dt^2} \vec{j} + \frac{d^2 z}{dt^2} \vec{k}$$

$$\vec{a} = a_x \vec{i} + a_y \vec{j} + a_z \vec{k} \quad \langle \text{加速度的合成} \rangle$$

加速度的大小: $a = |\vec{a}| = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}$

方向: $\alpha \ \beta \ \gamma$ 求法同 \vec{r}

例2. 一质点运动函数为 $\begin{cases} x = -t^2 \\ y = -t^4 + 2t^2 \end{cases}$ (SI)

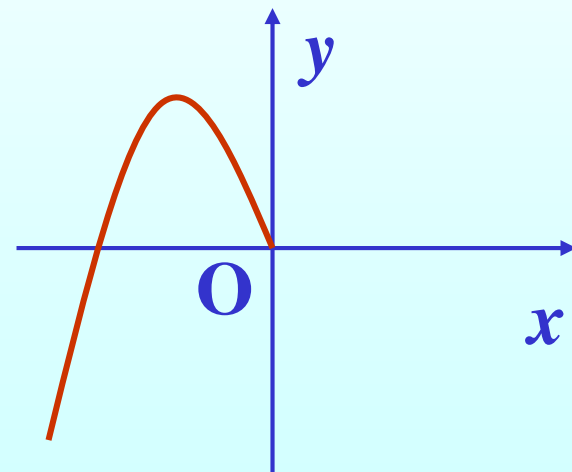
求：质点的运动轨道以及 $x = -4$ 时 ($t > 0$) 粒子的速度、速率、加速度。

解：质点的运动轨道方程为： $y = -x^2 - 2x$

$x = -4$ 时, $t = 2$

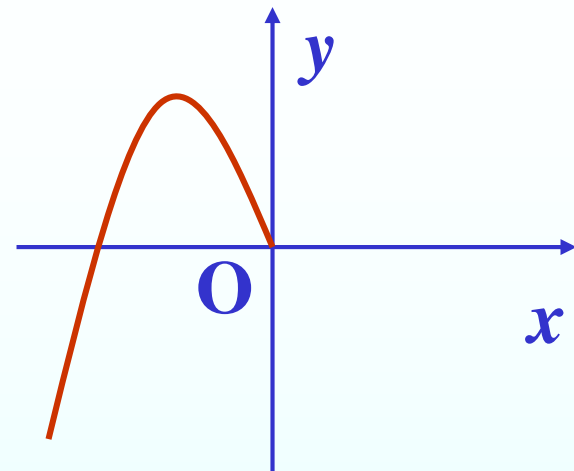
$$v_x = \left. \frac{dx}{dt} \right|_{t=2} = -2t \Big|_{t=2} = -4(\text{m/s})$$

$$v_y = \left. \frac{dy}{dt} \right|_{t=2} = -4t^3 + 4t \Big|_{t=2} = -24(\text{m/s})$$



速度: $\vec{v} = -4\vec{i} - 24\vec{j}$

速率: $v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} = 4\sqrt{37}(\text{m/s})$



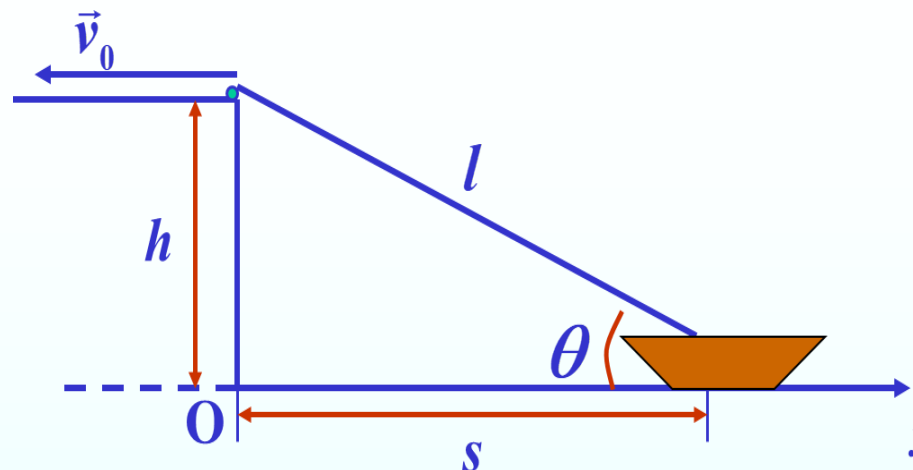
$$a_x = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} \Big|_{t=2} = -2 \Big|_{t=2} = -2(\text{m/s}^2)$$

$$a_y = \frac{dv_y}{dt} = \frac{d^2y}{dt^2} \Big|_{t=2} = -12t^2 + 4 \Big|_{t=2} = -44(\text{m/s}^2)$$

加速度: $\vec{a} = -2\vec{i} - 44\vec{j}$

例3. 一人站在岸上，以恒定速度 v_0 拉小船，如图所示

求：船靠岸的速率。



解：

$$S = \sqrt{l^2 - h^2} \quad \frac{ds}{dt} = \frac{1}{2} \frac{2l \frac{dl}{dt}}{\sqrt{l^2 - h^2}}$$

$$v_0 = -\frac{dl}{dt} \quad v_{\text{船}} = -\frac{ds}{dt}$$

$$v_{\text{船}} = \frac{l}{s} v_0 = \frac{v_0}{\cos \theta} \quad \theta : l \text{ 绳与 } s \text{ 夹角。}$$

小结

直角坐标系中



位矢(m)

$$\vec{r} = x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}$$

位移(m)

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t + \Delta t) - \vec{r}(t) = \Delta x\hat{i} + \Delta y\hat{j} + \Delta z\hat{k}$$

速度
(m/s)

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\hat{i} + \frac{dy}{dt}\hat{j} + \frac{dz}{dt}\hat{k} = v_x\hat{i} + v_y\hat{j} + v_z\hat{k}$$

速度等于运动函数对时间的变化率。

加速度
(m/s²)

$$\begin{aligned}\vec{a} &= \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \frac{dv_x}{dt}\hat{i} + \frac{dv_y}{dt}\hat{j} + \frac{dv_z}{dt}\hat{k} \\ &= \frac{d^2x}{dt^2}\hat{i} + \frac{d^2y}{dt^2}\hat{j} + \frac{d^2z}{dt^2}\hat{k} = a_x\hat{i} + a_y\hat{j} + a_z\hat{k}\end{aligned}$$

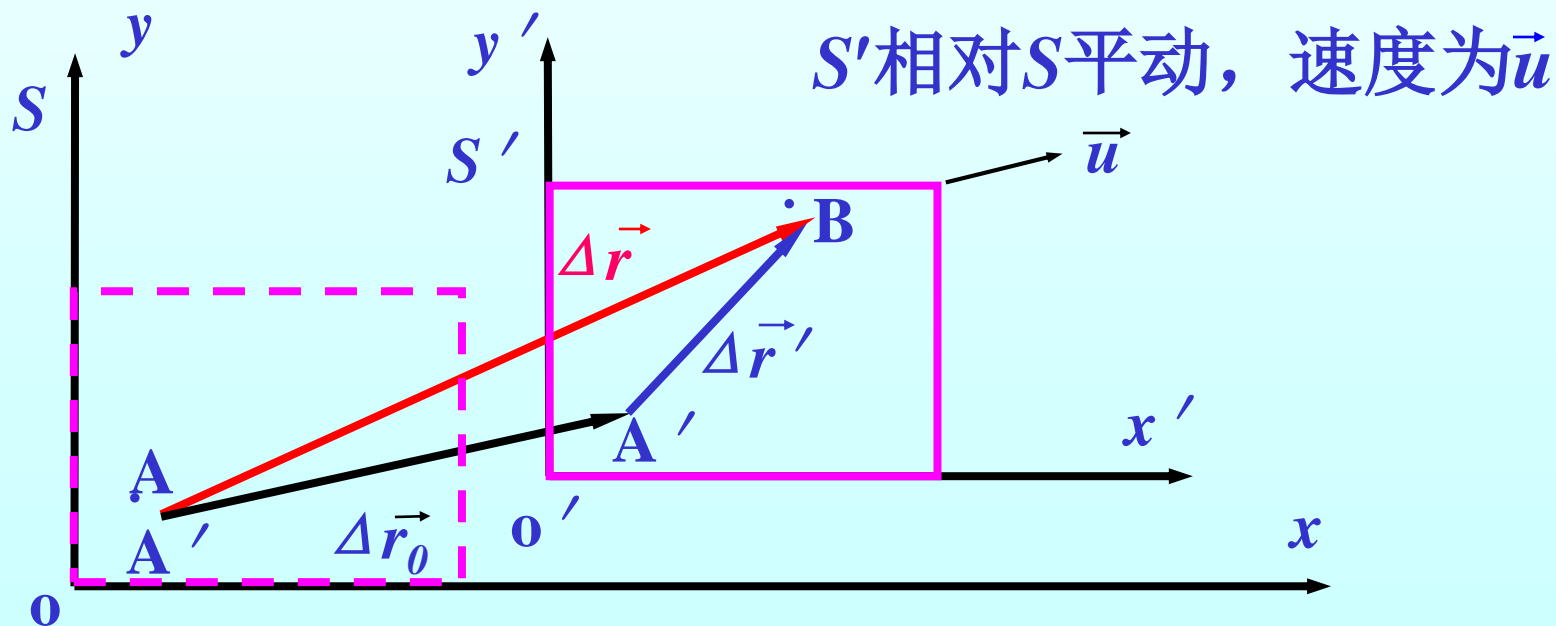
加速度等于速度对时间的变化率。

相对运动 (relative motion)

在不同的参照系, 对同一质点的运动状态进行描述。

例：一列车 (S' 系) 相对于地面 (S 系) 作匀速直线运动, 一人在车厢内运动。在 S', S 系分别对其进行描述

设： $t=0$ 时, 两坐标系原点重合。 t 时刻的运动情况如下

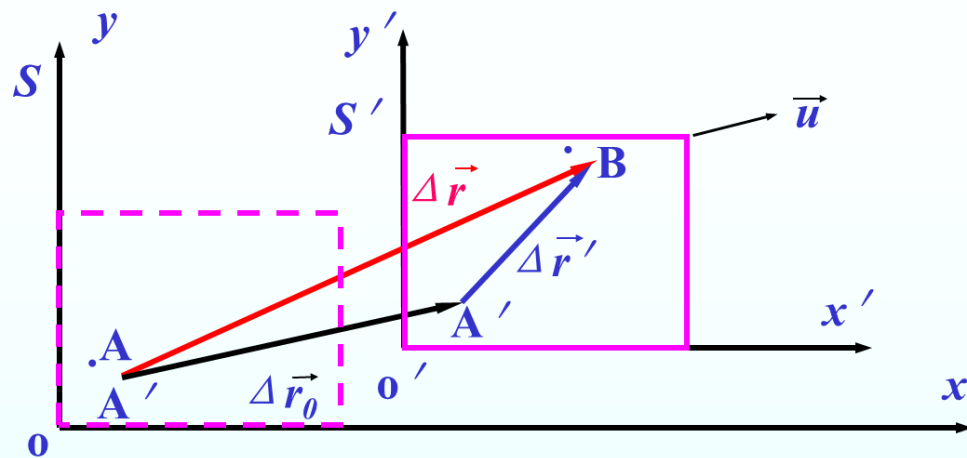


位移变换关系式

$$\Delta \vec{r} = \Delta \vec{r}' + \Delta \vec{r}_0$$

$$\Delta \vec{r}_{\text{人地}} = \Delta \vec{r}'_{\text{人车}} + \Delta \vec{r}_{\text{车地}}$$

两边除 Δt ，取极限



$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{u}$$

绝对速度

相对速度

牵连速度

伽里略速度变换
牛顿绝对时空观
的必然结果

相对加速度

对上式求导得

$$\vec{a} = \vec{a}'$$

在不同惯性参照系中，
加速度是相同的。



伽利略变换的应用前提:

1. 以上结论是在绝对时空观下得出的:

伽利略变换式来源于位移矢量叠加, 这里我们假定“长度的测量不依赖于参考系”(即空间的绝对性成立), 得出位移关系。

而要想得到速度关系式, 还必须假定“时间的测量不依赖于参考系”, 即假定在 S 和 S' 中分别测得的时间间隔 dt 与 dt' 相等(即时间的绝对性成立)。

从相对论的观点来看, 绝对时空观只在 $u \ll c$ 时才成立。

2. 运动的合成与分解和伽利略速度变换的区别:

区别: $\left\{ \begin{array}{l} \text{叠加} \text{ 发生在同一个参考系, 是矢量性的表现} \\ \text{变换} \text{ 涉及不同参考系, 只在 } u \ll c \text{ 时才成立。} \end{array} \right.$

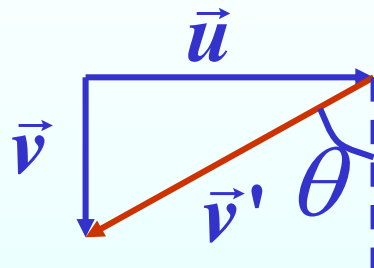
3. $\vec{a} = \vec{a}' + \vec{a}_o$ 只适用于相对运动为平动的情形

例1. 雨天一辆客车在水平马路上以20m/s的速度向东开行，雨滴在空中以10m/s的速度垂直下落。

求：雨滴相对于车厢的速度的大小与方向。

解：已知 $v = 10 \text{ m/s}$ 方向向南

$u = 20 \text{ m/s}$ 方向向东



$$\vec{v}_{\text{雨对地}} = \vec{v}'_{\text{雨对车}} + \vec{u}_{\text{车对地}}$$

$$\vec{v}'_{\text{雨对车}} = \vec{v}_{\text{雨对地}} - \vec{u}_{\text{车对地}}$$

$$v' = \sqrt{v^2 + u^2} = 22.4 \text{ (m/s)} \quad \tan \theta = \frac{u}{v} = 2 \quad \theta = 63.4^\circ$$

所以雨滴相对于车厢的速度大小为22.4 m/s，
方向为南偏西 63.4° 。

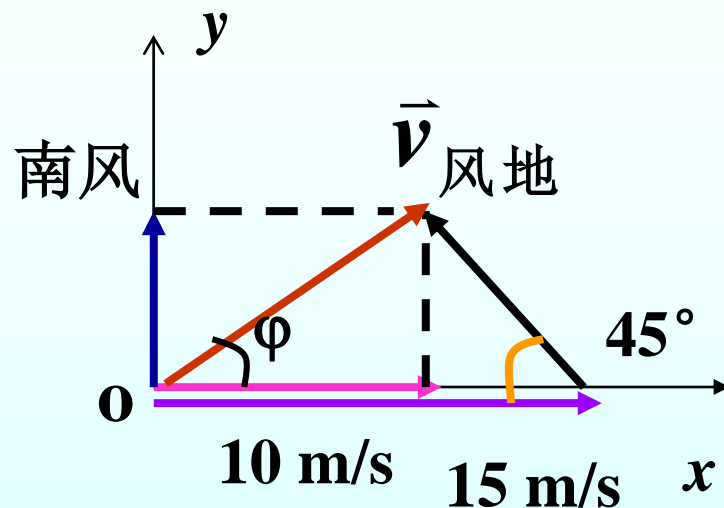
例：一人骑车向东而行，当速度为10 m/s时感到有南风，速度增加到15 m/s时，感到有东南风，求风的速度。

解： $\vec{v}_{\text{风地}} = \vec{v}_{\text{风人}} + \vec{v}_{\text{人地}}$

$$\vec{v}_{\text{风地}} = 10\vec{i} + 5\vec{j}$$

$$v_{\text{风地}} = \sqrt{10^2 + 5^2} = 11.2 \text{ m/s}$$

$$\tan \varphi = \frac{5}{10} \quad \varphi = 27^\circ$$



匀加速运动 (uniformly acceleration motion)

质点做匀加速运动时 \vec{a} 为常矢量

1. 速度方程:

设初始条件: $t=0$ 时的位矢和速度分别为 (\vec{r}_0, \vec{v}_0)

由定义: $d\vec{v} = \vec{a}dt$

$$\int_{\vec{v}_0}^{\vec{v}} d\vec{v} = \int_0^t \vec{a}dt \quad \vec{v} = \vec{v}_0 + \vec{a}t$$

\vec{v}_0 与 \vec{a} 的方向不一定相同, 也不一定共线。

用直角坐标系表示:
$$\begin{cases} v_x = v_{0x} + a_x t \\ v_y = v_{0y} + a_y t \\ v_z = v_{0z} + a_z t \end{cases}$$

2. 运动方程: $d\vec{r} = \vec{v}dt$

$$\int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} d\vec{r} = \int_0^t (\vec{v}_0 + \vec{a}t) dt \quad \vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{a} t^2$$

用直角坐标系表示:
$$\begin{cases} x = x_0 + v_{0x}t + \frac{1}{2}a_x t^2 \\ y = y_0 + v_{0y}t + \frac{1}{2}a_y t^2 \\ z = z_0 + v_{0z}t + \frac{1}{2}a_z t^2 \end{cases}$$

运动学所要求解的两类典型问题:

1. 微分法: 已知 $\vec{r} \xrightarrow{\text{微分}} \vec{v} \xrightarrow{\text{微分}} \vec{a}$

2. 积分法: 已知 $\vec{a} \xrightarrow{\text{积分}} \vec{v} \xrightarrow{\text{积分}} \vec{r}$

匀加速直线运动

(uniformly accelerated rectilinear motion)

一、条件：1. \vec{a} 为常矢量；

2. $\vec{v}_0 = 0$ 或 \vec{v}_0 与 \vec{a} 共线。

二、常用公式

若取质点初始位置为原点，以质点运动方向为 x 轴。

$$v = v_0 + at \quad x = v_0 t + \frac{1}{2}at^2 \quad v^2 - v_0^2 = 2ax$$

典型运动：自由落体 $\vec{a} = \vec{g}$

取 y 轴向下，下落点为原点。 $t = 0$ 时， $y_0 = 0$ ， $v_{0y} = 0$

$$v = gt \quad y = \frac{1}{2}gt^2 \quad v^2 = 2gy$$

抛体运动 (projectile motion)

一、条件: 1. $\vec{a} = \vec{g}$

2. $\vec{v}_0 \neq 0$

二、常用公式

通常取质点初始位置为原点，以水平方向和竖直向上的方向分别为 x 轴和 y 轴。

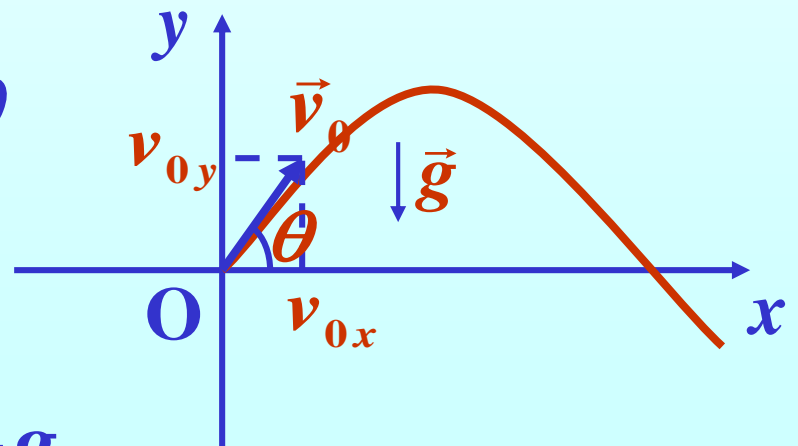
初始条件: $x_0 = y_0 = 0$

$$v_{0x} = v_0 \cos \theta$$

$$v_{0y} = v_0 \sin \theta$$

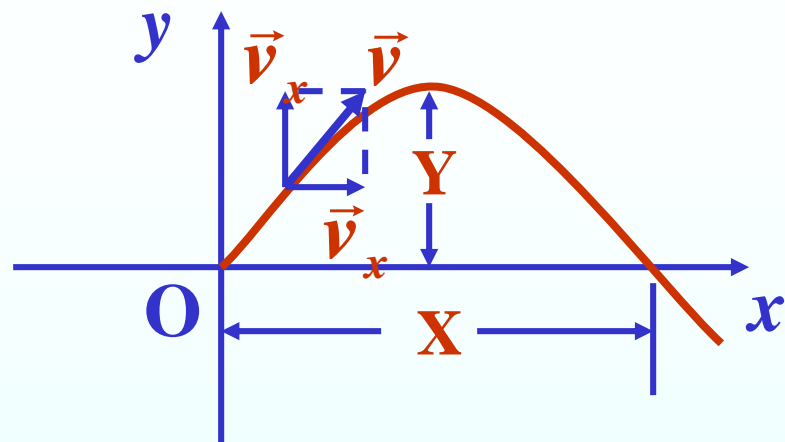
已知条件:

$$a_x = 0 \quad a_y = -g$$



$$\begin{cases} v_x = v_0 \cos \theta \\ v_y = v_0 \sin \theta - gt \end{cases}$$

$$\begin{cases} x = v_0 \cos \theta \cdot t \\ y = v_0 \sin \theta \cdot t - \frac{1}{2}gt^2 \end{cases}$$



射高: $Y = \frac{v_0^2 \sin^2 \theta}{2g}$

射程: $X = \frac{v_0^2 \sin 2\theta}{g}$

抛体的轨道方程:

$$y = x \tan \theta - \frac{1}{2} \frac{gx^2}{v_0^2 \cos^2 \theta}$$

例：质点沿直线运动 $a = 2t^2$, $t = 0$ 时, $x_0 = 3, v_0 = -2$

求： $x(t)$

解： 由 $a = \frac{dv}{dt}$

$$\int_{-2}^v dv = \int_{t=0}^t a dt \quad v - (-2) = \int_0^t 2t^2 dt = \frac{2}{3}t^3$$

$$v = \frac{2}{3}t^3 - 2$$

$$\frac{dx}{dt} = v \quad \int_3^x dx = \int_0^t v dt = \int_0^t \left(\frac{2}{3}t^3 - 2 \right) dt = \frac{1}{6}t^4 - 2t$$

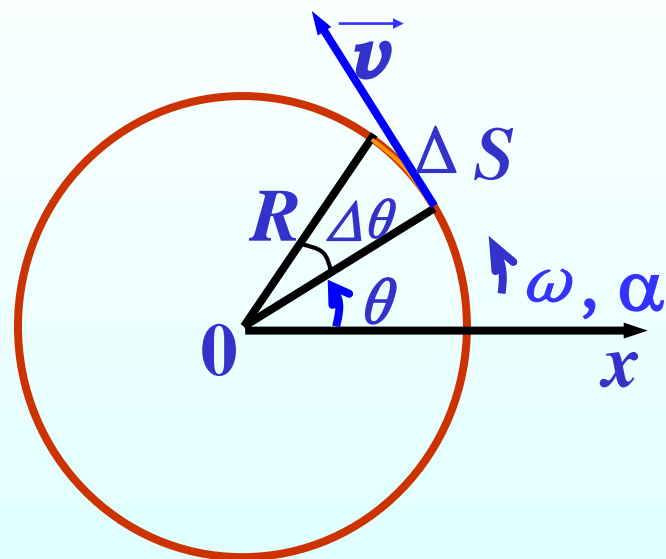
$$x = \frac{1}{6}t^4 - 2t + 3$$

圆周运动 (circular motion)

一. 圆周运动中的速度

当质点沿圆周运动时, 其速率 v 也叫线速度, 以 s 表示质点运动所经历的弧长, 则速率 (线速度) 为

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{ds}{dt}$$



如果质点在 Δt 时间内所转过的角度为 $\Delta\theta$

角速度 $\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\theta}{\Delta t} = \frac{d\theta}{dt}$ 单位为弧/秒.

$$v = R\omega$$

二. 变速圆周运动中的加速度

由定义 $\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$

选取自然坐标:

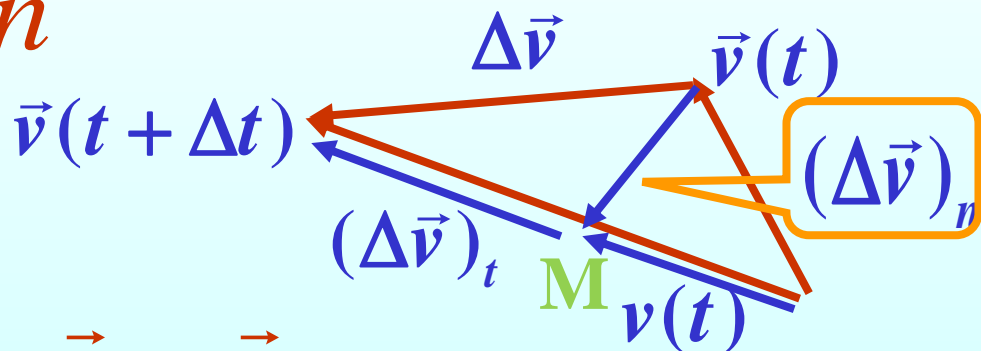
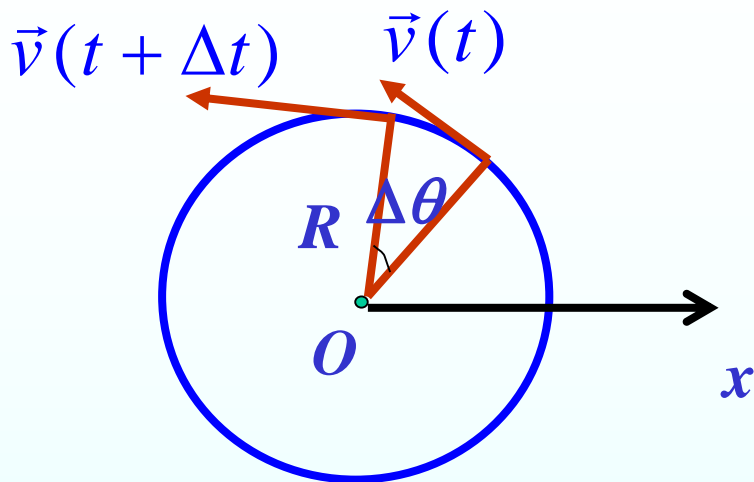
原点 O 切向 \hat{t} 内法向 \hat{n}

$$\Delta \vec{v} = (\Delta \vec{v})_n + (\Delta \vec{v})_t$$

$$\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$$

$$\vec{a} = \vec{a}_t + \vec{a}_n$$

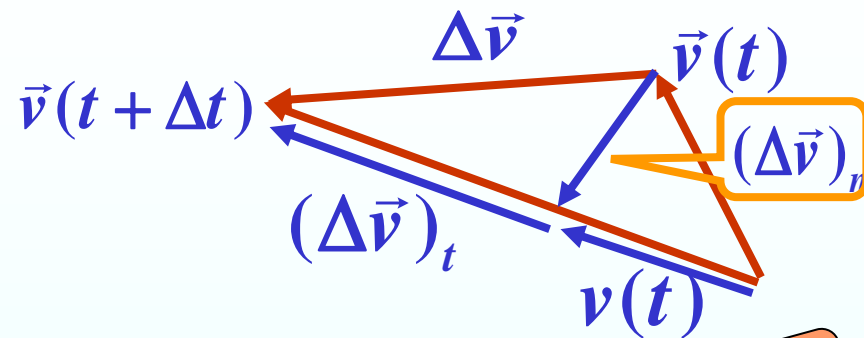
$$= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{(\Delta \vec{v}_t + \Delta \vec{v}_n)}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}_t}{\Delta t} + \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}_n}{\Delta t}$$



1. 切向加速度 \vec{a}_t

$$|(\Delta \vec{v})_t| = v(t + \Delta t) - v(t) = \Delta v$$

$(\Delta \vec{v})_t$ 的大小为速率的变化

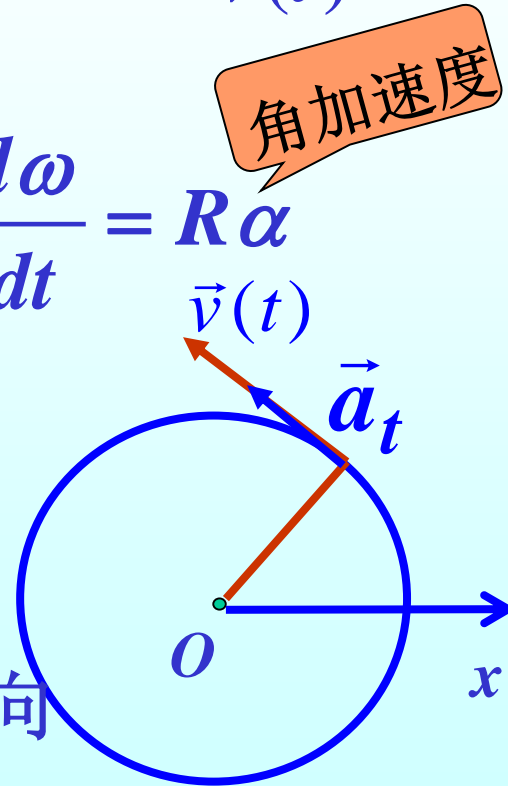


$$a_t = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{|\Delta \vec{v}_t|}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt} = R \frac{d\omega}{dt} = R\alpha$$

$$a_t = \frac{dv}{dt} = R\alpha \quad \text{反映速度大小的变化}$$

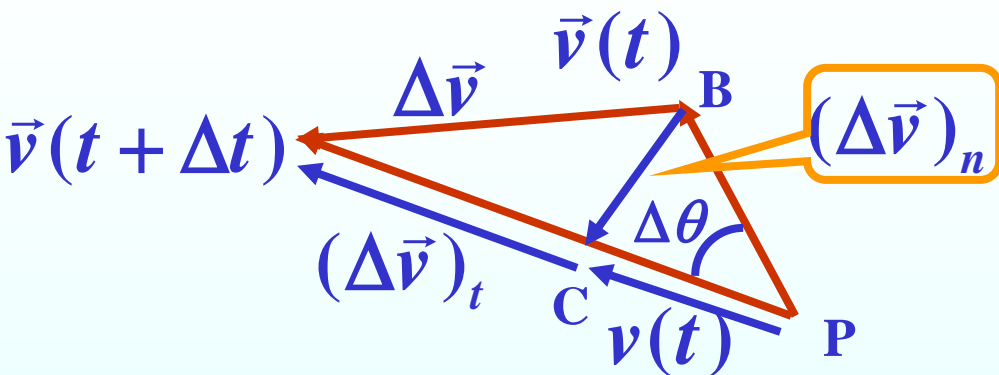
$$\text{角加速度 } \alpha = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

\vec{a}_t 的方向为 $\Delta t \rightarrow 0$ 时, $(\Delta \vec{v})_t$ 的极限方向
即 $\vec{v}(t)$ 的方向, 也就是切线方向。



切向加速度描述了速度大小变化的快慢情况。

2. 法向加速度(向心加速度) \vec{a}_n

$$|(\Delta \vec{v})_n| \approx v(t) \cdot \Delta \theta$$


The diagram illustrates the vector change in velocity $\Delta \vec{v}$ for circular motion. It shows two velocity vectors, $\vec{v}(t)$ and $\vec{v}(t + \Delta t)$, originating from a common point C. The angle between them is $\Delta \theta$. The vector $\Delta \vec{v}$ is the resultant of these two vectors, forming a triangle with vertices B, C, and P. The normal component of the change in velocity, $(\Delta \vec{v})_n$, is shown as the component of $\Delta \vec{v}$ perpendicular to $\vec{v}(t)$, highlighted with a yellow box. The tangential component is labeled $(\Delta \vec{v})_t$.

$$a_n = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{|(\Delta \vec{v})_n|}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left[v(t) \cdot \frac{\Delta \theta}{\Delta t} \right] = v(t) \cdot \omega$$

$$a_n = \frac{v^2}{R} = R\omega^2 \quad v = R\omega$$

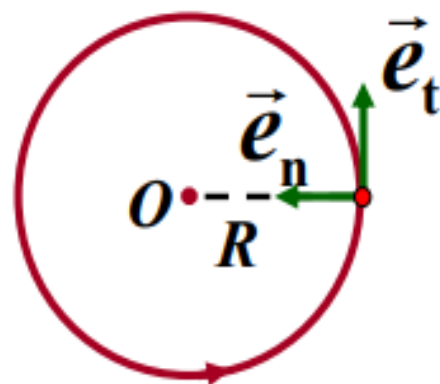
$$\text{方向: } \Delta t \rightarrow 0, \Delta \theta \rightarrow 0 \quad \Delta \vec{v}_n \perp \vec{v}(t)$$

\vec{a}_n 的方向为法线方向，指向圆心。

小结 圆周运动的法向与切向加速度

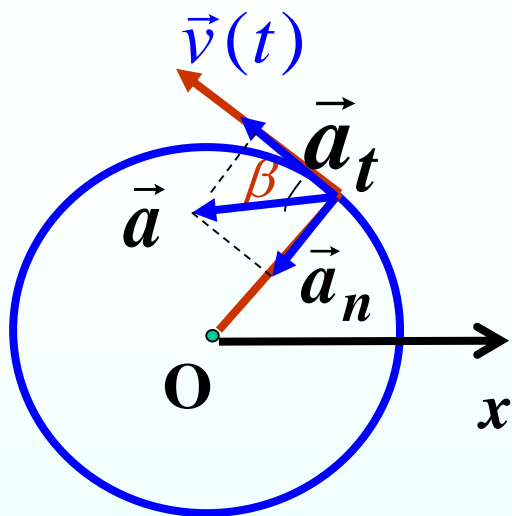
1) 法向加速度

$$\begin{cases} \text{大小: } a_n = R\omega^2 = \frac{v^2}{R} \\ \text{方向: 轨道法线方向} \\ \text{沿半径指向圆心} \end{cases}$$



2) 切向加速度

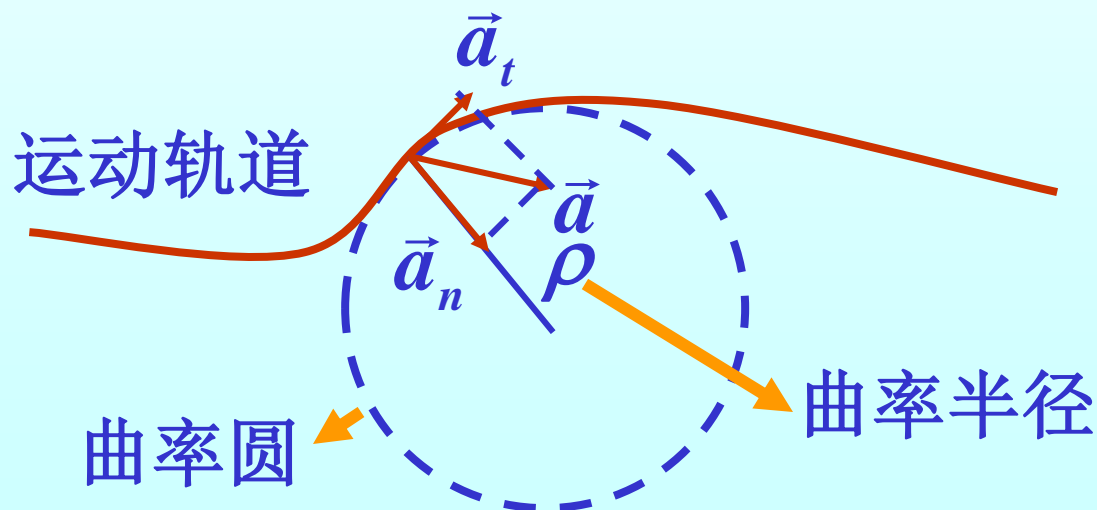
$$\begin{cases} \text{大小: } a_t = \frac{dv}{dt} = R\beta \\ \text{方向: 轨道的切线方向,} \\ \text{以速度方向为正向} \end{cases} \begin{cases} \text{若 } a_t > 0, \text{ 速率随时间增大,} \\ \text{方向与速度同} \\ \text{若 } a_t < 0, \text{ 速率随时间减小,} \\ \text{方向与速度反} \end{cases}$$



$$a = \sqrt{a_t^2 + a_n^2}$$

$$\beta = \tan^{-1} \frac{a_n}{a_t}$$

曲线运动：不同点曲率中心及曲率半径不同



$$a_n = \frac{v^2}{\rho}$$

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

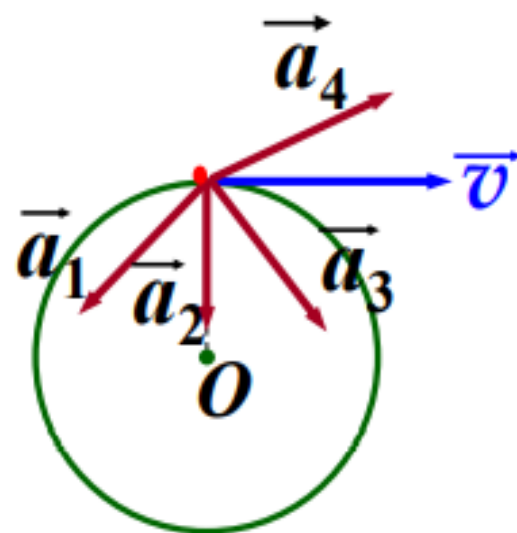


用加速度 $\vec{a} = \vec{a}_n + \vec{a}_t$ 判定质点的运动

- (1) $\vec{a}_n \neq 0, \vec{a}_t \neq 0$ 变速率曲线运动: \vec{v} 方向改变, 大小改变。
- (2) $\vec{a}_n \neq 0, \vec{a}_t = 0$ 匀速率曲线运动: \vec{v} 方向改变, 大小不变。
- (3) $\vec{a}_n = 0, \vec{a}_t \neq 0$ 变速率直线运动: \vec{v} 方向不变, 大小改变。
- (4) $\vec{a}_n = 0, \vec{a}_t = 0$ 匀速率直线运动: \vec{v} 方向不变, 大小不变。

如图, 质点沿圆顺时针运动, 对于图中的 4 种情形, 以下说法正确的是

- A. 情形 1 中, 质点的运动速率在减小
- B. 情形 2 中, 质点的运动速率恒定
- C. 情形 3 中, 质点的运动速率在减小
- D. 情形 4 不存在



例. 已知: 一质点按顺时针方向沿半径为 R 的圆周运动. 其路程与时间关系为

$$S = V_0 \cdot t - \frac{1}{2} b \cdot t^2 \quad \text{其中 } V_0, b \text{ 为常数}$$

求: (1) t 时刻, 质点的加速度 $\vec{a} = ?$

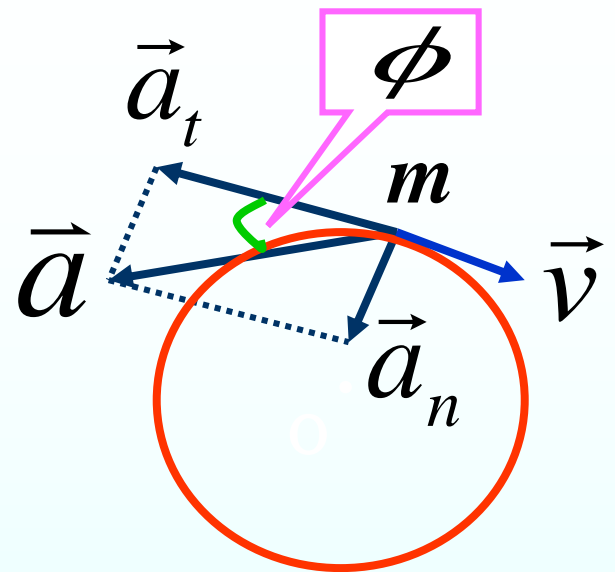
(2) $t = ?$ 时, $|\vec{a}| = b$, 此时质点已沿圆周运行了多少圈?

(3) 质点何时开始逆时针方向运动?

$$\text{解: (1) } \begin{cases} a_n = \frac{v^2}{R} \\ a_t = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2 s}{dt^2} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} a_n = \frac{(V_0 - bt)^2}{R} \\ a_t = -b \end{cases}$$

$$\vec{a} = \vec{a}_t + \vec{a}_n$$

大小: $a = \sqrt{\frac{(V_0 - bt)^4}{R^2} + b^2}$



方向: $\phi = \arctan\left(\frac{a_n}{a_t}\right) = \arctan \frac{(V_0 - bt)^2}{Rb}$

(2) $|\vec{a}| = b$ 时 $\sqrt{\frac{(V_0 - bt)^4}{R^2} + b^2} = b$

$$(V_0 - bt)^4 + R^2 b^2 = R^2 b^2 \quad t = \frac{V_0}{b}$$

t 时刻路程 $S_t = V_0 t - \frac{1}{2} b t^2$

$$= V_0 \frac{V_0}{b} - \frac{1}{2} b \left(\frac{V_0}{b} \right)^2 = \frac{V_0^2}{b} - \frac{1}{2} \frac{V_0^2}{b} = \frac{V_0^2}{2b}$$

圈数: $N = \frac{S_t}{2\pi \cdot R} = \frac{V_0^2}{4\pi \cdot Rb}$

(3) 由前面 $a_t = -b$ 可知, 质点作减速率圆周运动. 当 V 减到 0 值时, 质点将终止顺时针转, 而开始逆时针转. 此时刻记为 t'

$$V = V_0 - b t' = 0 \quad \therefore t' = \frac{V_0}{b}$$

也正是前求 $a = b$ 的时刻 t .

本章中心:

质点运动学是描述质点的位置随时间的变化

一. 描述质点运动的特点。

〈1〉 运动本身具有绝对性，运动描述具有相对性。

〈2〉 质点运动具有瞬时性，方向性。

〈3〉 运动具有迭加性

如斜抛运动

{ 水平匀速直线运动
垂直向上匀减速直线运动

二. 引入描述质点运动的物理量。

$$\vec{r} \quad \Delta\vec{r} \quad \vec{v} \quad \vec{a}$$

质点运动学

知识点

- 参考系，直角坐标系，极坐标系（选学）
- 位置矢量，运动函数，轨道函数，位移
- 速度，加速度，匀加速运动，抛物运动
- 伽利略速度变换
- 圆周运动（角速度、角加速度、法向加速度、切向加速度）
- 一般的平面曲线运动