

基础物理学 A1

2025年春季学期

谢柯盼

kpxie@buaa.edu.cn

物理学院

第一章 质点运动学

§ 1-1 质点、参考系与坐标系

§ 1-2 位置矢量与轨道方程

§ 1-3 位移、速度、加速度

§ 1-4 质点运动学的两类问题

§ 1-5 圆周运动与一般曲线运动

§ 1-6 相对运动

§ 1-1 质点、参考系与坐标系

质点：有质量但不存在体积的点

- 当物体的大小和形状对于所研究的问题来说**不重要**时所抽象出来的**理想模型**，有**相对性**

思考：下列物体哪些能视为质点，哪些不能？

- 绕太阳转动的地球，在研究其轨道形状和周期时
- 正在有丝分裂的细胞，研究其纺锤体时
- 从南京开往北京的高铁，在研究其运行时刻表时
- 从南京开往北京的高铁，在车厢内寻找座位时

物体能否抽象为质点，不取决于其绝对大小，而取决于其大小和形状是否对**所研究的内容**来说可忽略

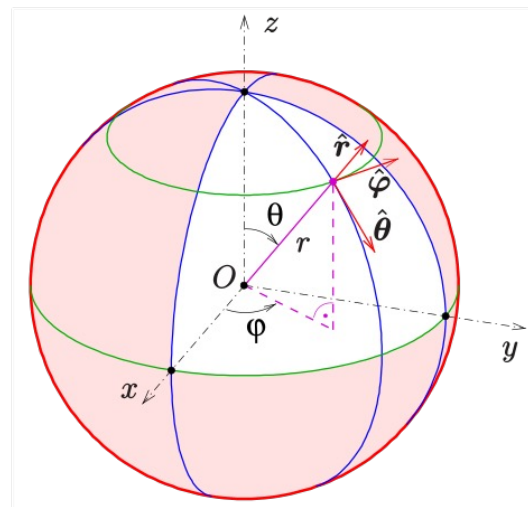
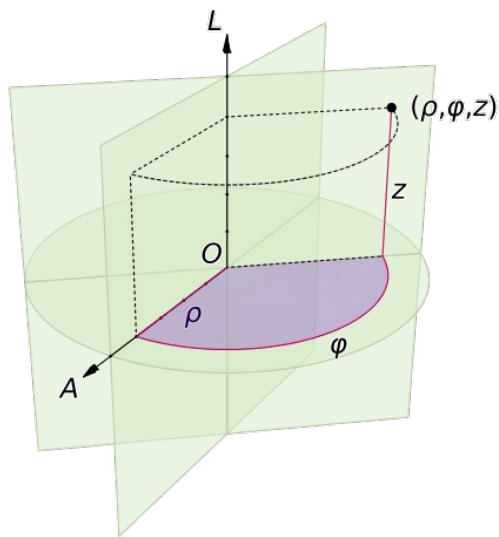
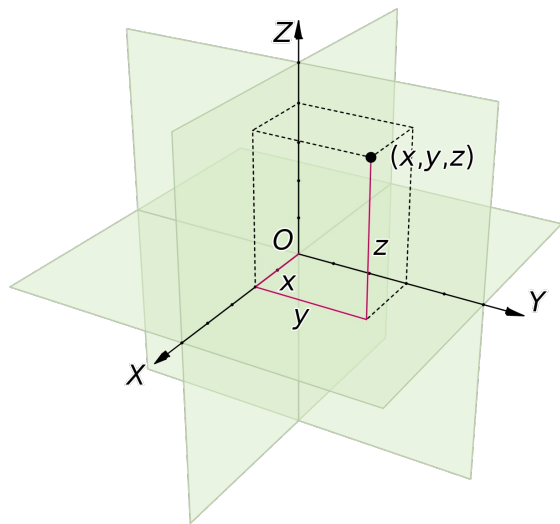
当所研究的物体大小形状不可忽略时，我们会将其抽象为**质点系**，即若干质点的集合

参考系与坐标系

1. 参考系：描述物体运动时选作参考的物体
2. 坐标系：固结在参考系上的有刻度的曲线族，是实物构成的参考系的**数学抽象**

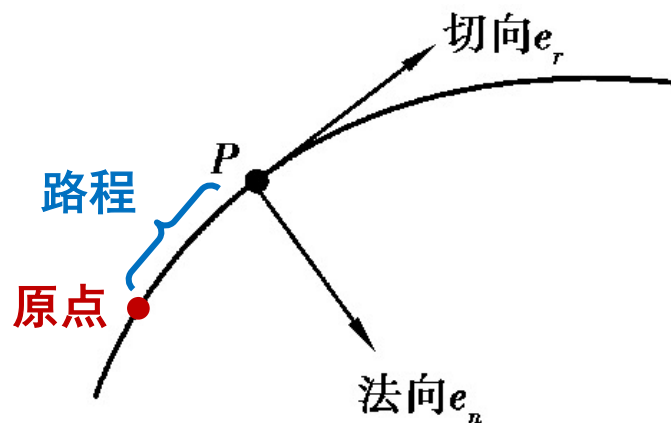
同一参考物体上可以建立**多个**相对静止的坐标系

常见坐标系：

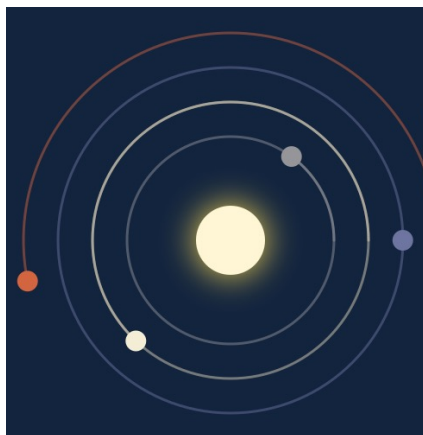


***详细公式见上节课课件**

自然坐标系：在**已知轨迹形状**的情况下建立
取轨迹上任一点为原点 O ，由路程 s 一个变量即可确定
质点位置

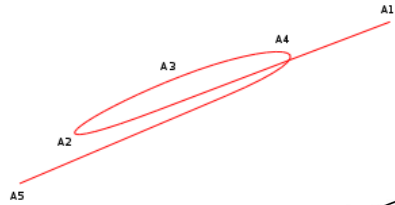


在此坐标中，**切向**矢量 \vec{e}_t 和**法向**矢量 \vec{e}_n 随着位置变化
典型例子：

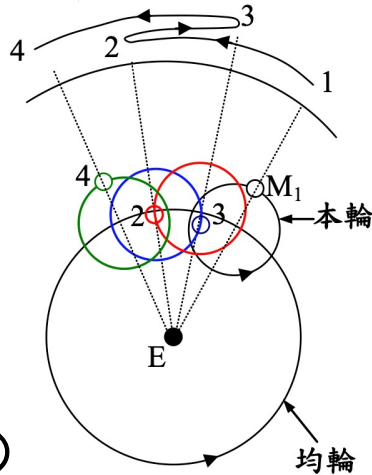


恰当选取**参考系**，对于研究问题有极大帮助

夜空中火星的“逆行”现象，如何解释？



托勒密（2世纪）



托勒密地心说：

以地球为参考系，太阳和火星都在绕地球转，火星在**均輪**的基础上还绕着**本轮**转，由此造成视觉上的逆行

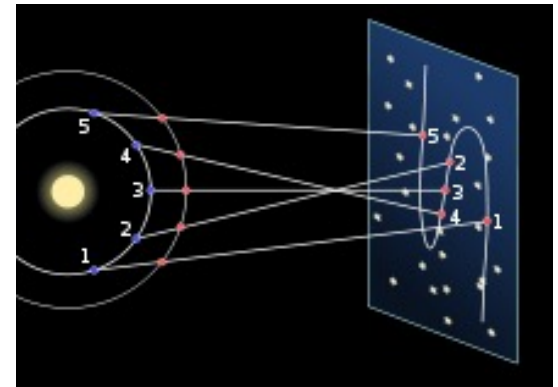
VS

哥白尼日心说：

以太阳为参考系，地球和火星都在绕太阳转，地球与火星的**相对运动**导致视觉上逆行

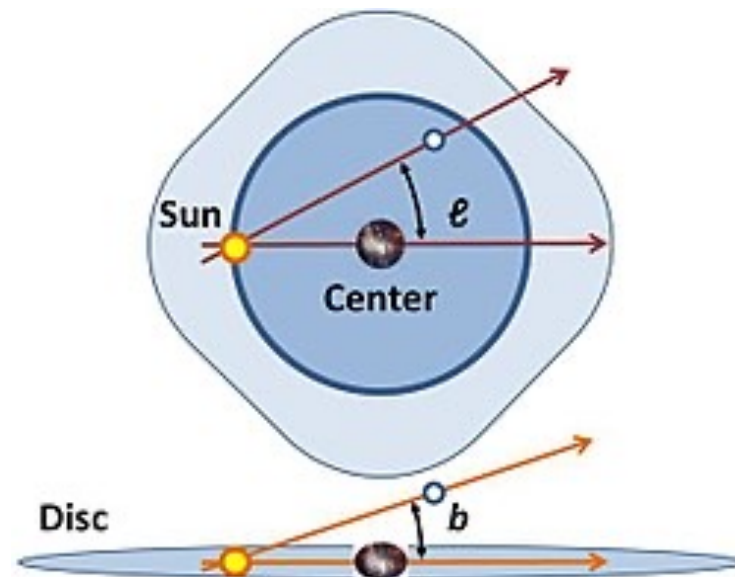
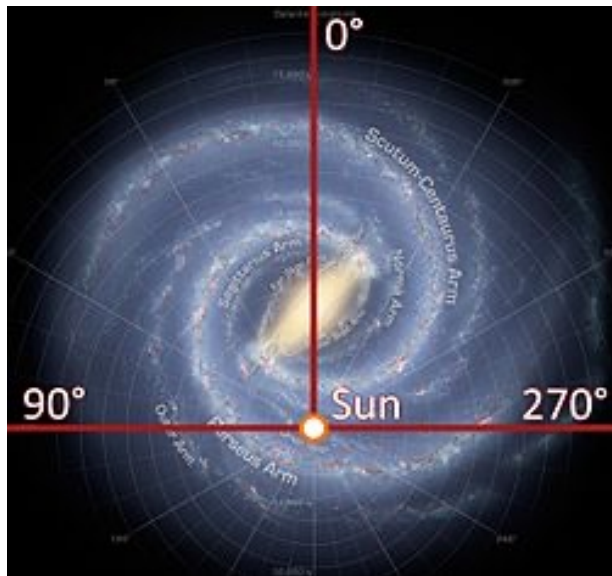


哥白尼（16世纪）

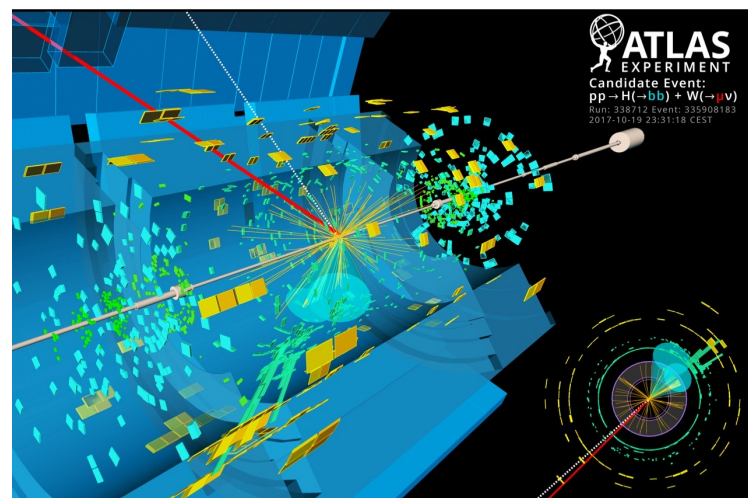


恰当建立**坐标系**，对于研究问题有极大帮助

天文学：银道坐标系



高能粒子对撞机：柱坐标系



§ 1-2 位置矢量与轨道方程

位置矢量：从原点指向质点的矢量 \vec{r} ，
简称**位矢**，亦称**矢径**

在**直角坐标**系内，位矢可分解为

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

位矢大小为

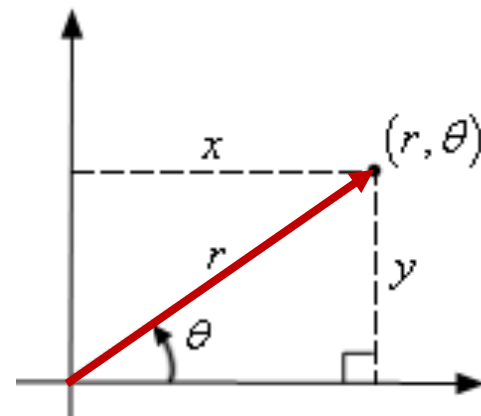
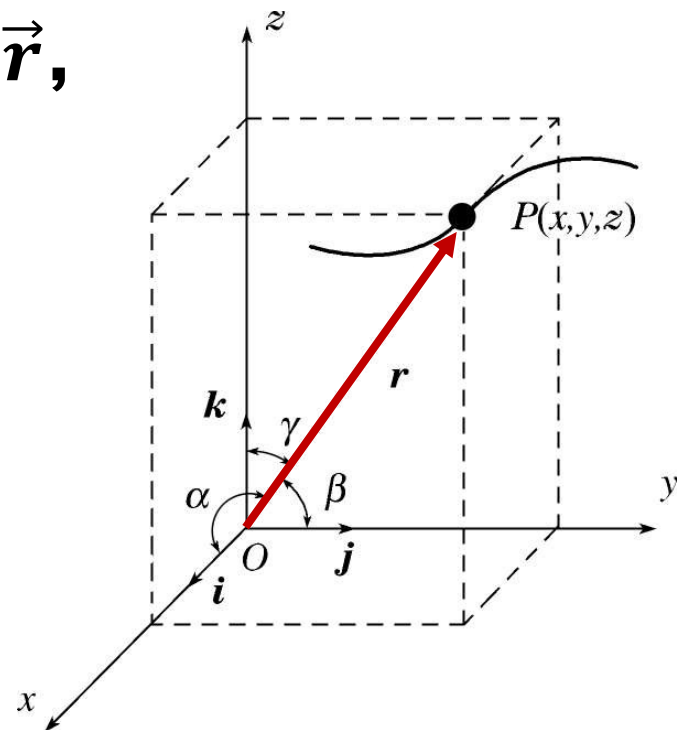
$$|\vec{r}| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

三个方向余弦为

$$\cos \alpha = \frac{x}{|\vec{r}|}; \quad \cos \beta = \frac{y}{|\vec{r}|}; \quad \cos \gamma = \frac{z}{|\vec{r}|}$$

$$\text{满足 } \cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$$

在**平面极坐标**系内， $\vec{r} = r\vec{e}_r$ ，而 \vec{e}_r 与
极角 θ 有关



轨道方程：质点**位矢**随**时间**变化的方程 $\vec{r}(t)$
直角坐标系

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

方向矢量为常量；分量方程 $x(t)$ 、 $y(t)$ 、 $z(t)$

平面极坐标系

$$\vec{r}(t) = r(t)\vec{e}_r(\theta(t))$$

方向矢量是 \vec{e}_r 角度 θ 的函数；分量方程 $r(t)$ 、 $\theta(t)$

自然坐标系 $s(t)$

注意“轨迹方程已知”这一信息，减少了自由度

原则上由 $s(t)$ 可给出 $x(t)$ 、 $y(t)$ 、 $z(t)$ ，表达式取决于轨道形状

运动轨迹：从轨道方程中消去时间 t ，即得到质点在空间中的轨迹。如平面曲线 $f(x, y) = 0$ 或 $r(\theta)$ 等

例：一质点做匀速圆周运动，半径为 R ，角速度为 ω ，初始时刻位于 x 轴。求用直角坐标、极坐标、自然坐标表示的轨道方程和运动轨迹。

解：直角坐标下，分量方程为

$$x(t) = R \cos \omega t$$

$$y(t) = R \sin \omega t$$

轨迹 $x^2 + y^2 = R^2$

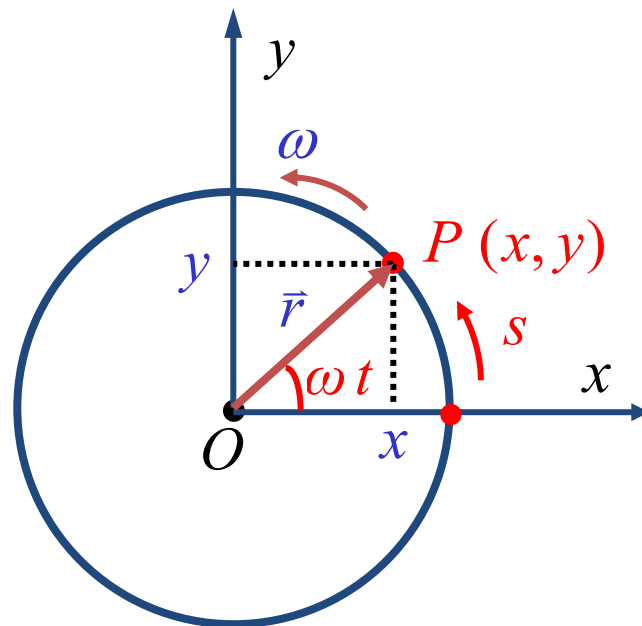
极坐标下，分量方程为

$$r(t) = R$$

$$\theta(t) = \omega t$$

轨迹 $r = R$

自然坐标下路程为 $s(t) = \omega t R$ ，轨迹为半径 R 的圆

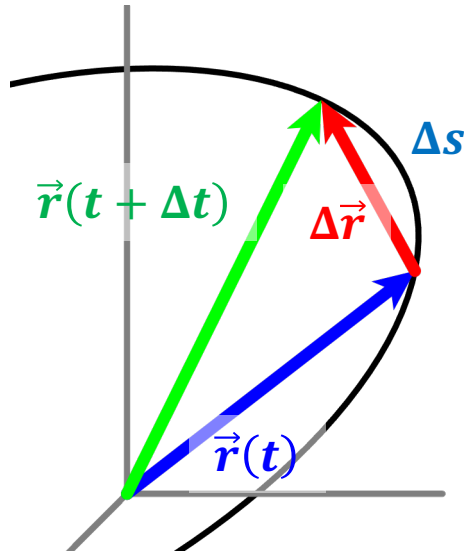


§ 1-3 位移、速度、加速度

位移：质点的位矢在一段时间之内的变化是过程量，反映质点在运动中距离与方位的改变

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

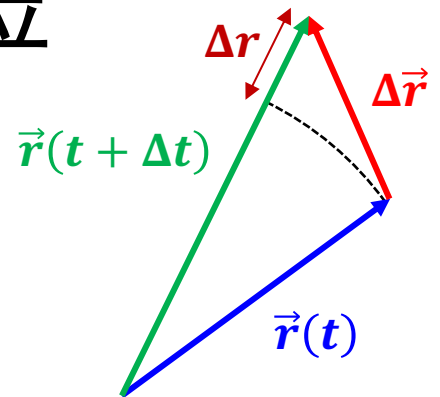
1. 位移是矢量，路程是标量
2. 一般而言， $|\Delta \vec{r}| \neq |\Delta s|$
3. 更具体的关系是 $|\Delta \vec{r}| \leq |\Delta s|$ ，等号仅对单向直线运动成立
4. 注意区分 $|\Delta \vec{r}|$ 与 Δr



\vec{r} 是位矢， $\Delta \vec{r}$ 是位矢的改变

r 是位矢的大小， Δr 是质点到原点距离的改变，一般而言 $|\Delta \vec{r}| \neq \Delta r$

仅当质点完全沿着位矢所在直线运动时才有 $|\Delta \vec{r}| = \Delta r$

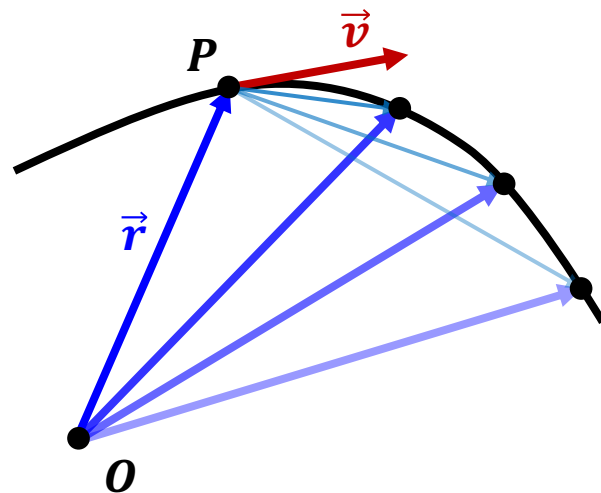


质点在 Δt 时间内的平均速度

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

t 时刻的瞬时速度（简称**速度**）

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



速度是状态量，表征质点运动的**快慢**和**方向**，是**矢量**，总是沿着轨迹的**切线**方向

平均速率 $\bar{v} = \frac{\Delta s}{\Delta t}$ ，是**标量**，是路程与时间的比值

瞬时速率 $v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{ds}{dt}$ ，简称速率

重要：在 $\Delta t \rightarrow 0$ 时， $|d\vec{r}|$ 和 ds 是**等价无穷小**
故 $v \equiv |\vec{v}|$ ，即**速率等于速度的大小**

例：质点在空间中作一般曲线运动，平均速度为 \vec{v} ，瞬时速度为 \vec{v} ，平均速率为 \bar{v} ，瞬时速率为 v ，则它们之间的关系必定有：

- A. $|\vec{v}| = \bar{v}$, $|\vec{v}| = v$
- B. $|\vec{v}| = \bar{v}$, $|\vec{v}| \neq v$
- C. $|\vec{v}| \neq \bar{v}$, $|\vec{v}| \neq v$
- D. $|\vec{v}| \neq \bar{v}$, $|\vec{v}| = v$

解：对一般曲线运动而言，平均速度大小、瞬时速度大小、平均速率、瞬时速率这4个**标量**，只有 $|\vec{v}| = v$ 恒成立，其他量**不能**建立等式。

故选**D**。

对于**单向不折返**的直线运动，位移大小等于路程，存在一额外关系式 $|\vec{v}| = \bar{v}$ 。

直角坐标系位矢 $\vec{r}(t) = x(t)\vec{i} + y(t)\vec{j} + z(t)\vec{k}$

速度为 $\vec{v}(t) = \frac{dx(t)}{dt}\vec{i} + \frac{dy(t)}{dt}\vec{j} + \frac{dz(t)}{dt}\vec{k}$

或简记为 $\vec{v}(t) = \dot{x}(t)\vec{i} + \dot{y}(t)\vec{j} + \dot{z}(t)\vec{k}$

物理学家喜欢在变量上加点来表示**时间**导数

例：已知质点位矢随时间变化的函数为

$$\vec{r} = R \cos \omega t \vec{i} + R \sin \omega t \vec{j}$$

其中 ω 和 R 为常数。求其速度和速率。

解：对位矢求导，得到速度

$$\vec{v} = -R\omega \sin \omega t \vec{i} + R\omega \cos \omega t \vec{j}$$

速率是速度的大小，

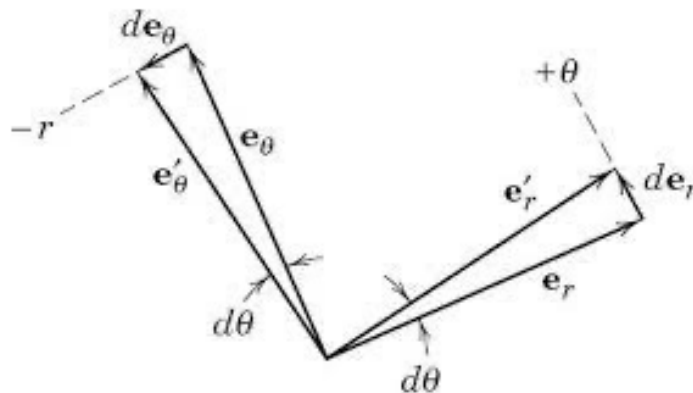
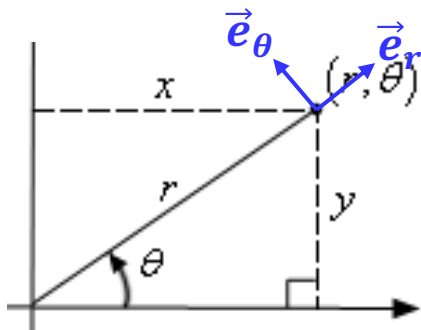
$$v = |\vec{v}| = \sqrt{R^2 \omega^2 \sin^2 \omega t + R^2 \omega^2 \cos^2 \omega t} = R\omega$$

极坐标位矢 $\vec{r}(t) = r(t)\vec{e}_r(\theta(t))$

速度为 $\vec{v}(t) = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\vec{e}}_r$

方向矢量的时间导数 $\dot{\vec{e}}_r = \frac{d\vec{e}_r}{dt} = \frac{d\vec{e}_r}{d\theta} \dot{\theta}$

考虑极角 θ 增量 $d\theta$ ，导致方向矢量变化 $d\vec{e}_r$ 及 $d\vec{e}_\theta$



$d\theta \rightarrow 0$ 时， $d\vec{e}_r$ 趋于与 \vec{e}_r 垂直，且长度约为 $d\theta$

故 $\frac{d\vec{e}_r}{d\theta} = \vec{e}_\theta$ ，即对 r 方向矢量求导即得到 θ 方向矢量

自行证明 $\frac{d\vec{e}_\theta}{d\theta} = -\vec{e}_r$

径向 横向

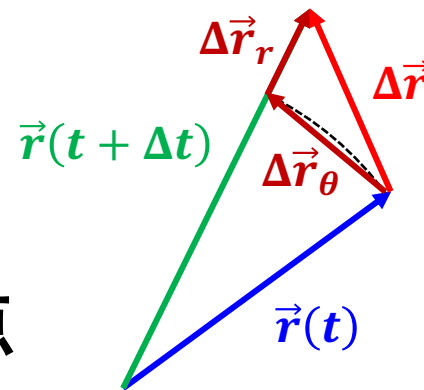
据此可得 $\vec{v}(t) = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta \equiv \vec{v}_r + \vec{v}_\theta$

$\vec{v} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta \equiv \vec{v}_r + \vec{v}_\theta$ ，速度的**径横向**分解

几何意义：“位移三角形”

$$\Delta\vec{r} = \Delta\vec{r}_r + \Delta\vec{r}_\theta$$

径向 横向



- 径向速度 $\vec{v}_r = \frac{d\vec{r}_r}{dt} = \dot{r}\vec{e}_r$ ，描述质点靠近或远离原点的趋势
- 横向速度 $\vec{v}_\theta = \frac{d\vec{r}_\theta}{dt} = r\dot{\theta}\vec{e}_\theta$ ，描述质点绕原点转动的趋势

再次注意 Δr 与 $|\Delta\vec{r}|$ 的差别

- $\Delta r = |\Delta\vec{r}_r|$ 恒成立
- 一般而言 $|\Delta\vec{r}_r| \neq |\Delta\vec{r}|$ ，径向位移大小与总位移大小**无必然联系**
- 当且仅当 $\vec{v}_\theta = \vec{0}$ 时，才有 $|\Delta\vec{r}_r| = |\Delta\vec{r}|$

例：令 \vec{r} 为平面运动质点的位矢， $r = |\vec{r}|$ ，当 $\frac{dr}{dt} = 0$ 且

$\left|\frac{d\vec{r}}{dt}\right| \neq 0$ 时，可推断质点所做的运动为：

- A. 匀速直线运动
- B. 圆周运动
- C. 匀速率的圆周运动
- D. 无法判断运动性质

解：由 $\frac{dr}{dt} = 0$ 可知质点离原点距离不变，

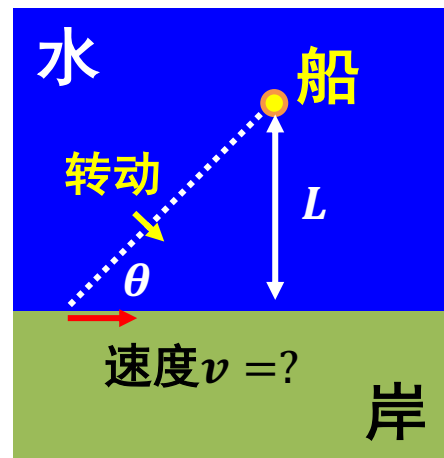
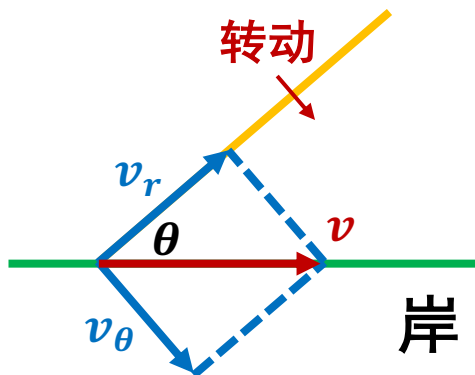
又由 $\left|\frac{d\vec{r}}{dt}\right| \neq 0$ 可知其并非静止，

故属于圆周运动；但不能判断是否为“匀速率”。

故选**B**。

例：距河岸 L 处有一艘静止的船，船上的探照灯以 ω 的角速度转动。当光束与岸边夹角为 θ 时，求岸边光斑的移动速度。

解：速度 v 可进行径横向分解



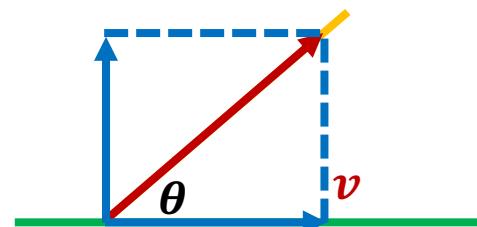
横向速度大小 $v_\theta = v \sin \theta$ ，为光斑的转动趋势描述

又由转动特性知线速度 $v_\theta = R\omega$

由几何关系知 $R = L / \sin \theta$

联立解得 $v = L\omega / \sin^2 \theta$

错误分解示例



思考：错在哪？

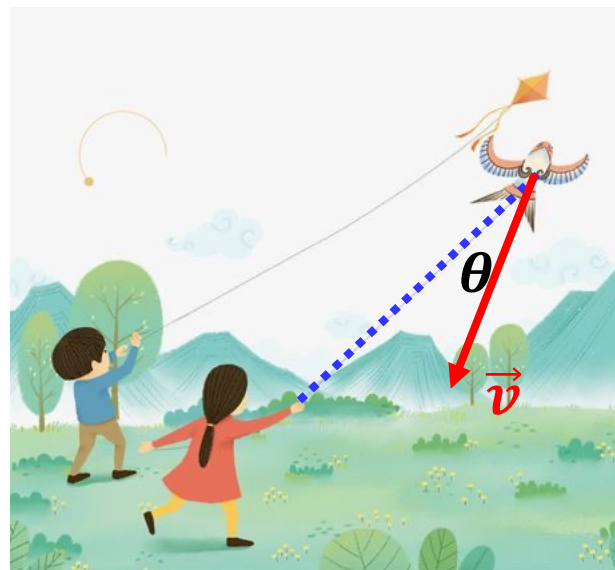
例：小红以恒定速率 v_0 收绳，当风筝速度与绳夹角为 θ 时，求其总速度 v 大小。

解：“恒定速率 v_0 收绳”隐含着风筝与原点距离变化率

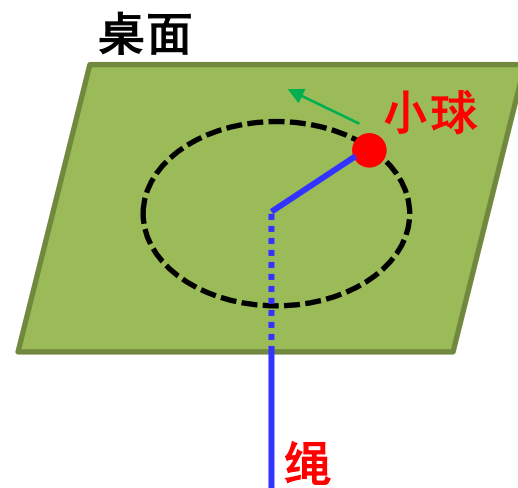
$$\dot{r} = -v_0$$

等价地，径向速度 $v_r = -v_0$

故可知 $v = v_0 / \cos \theta$



同类型问题变种：



人们对**运动**的认识演变



前5世纪：芝诺

飞矢不动：每一时刻，箭都必须占据空间中一个确定的位置，故它是**静止**的。因此，箭不可能处于运动状态。



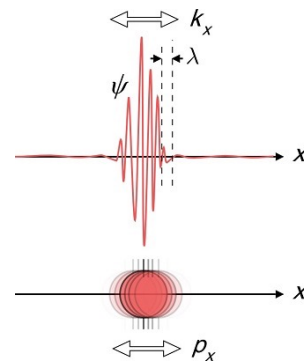
17世纪：牛顿，莱布尼茨

微积分：每一时刻，质点有确定的位置，同时它也有运动到下一个位置的**趋势**——速度是位置的导数。二者并不矛盾。



20世纪：海森堡，玻恩，薛定谔

量子力学：微观粒子**不能同时具有**确定的位置和速度，受量子不确定原理的制约

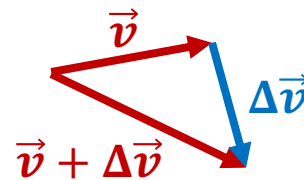
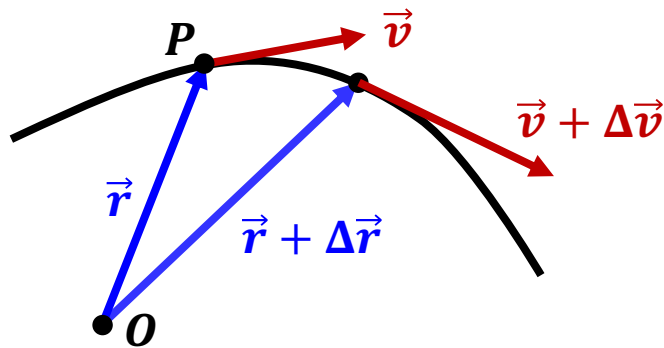


质点在 Δt 时间内的平均加速度

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

t 时刻的瞬时加速度（简称**加速度**）

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



加速度表征质点速度变化的**快慢**和**方向**，是**矢量**，总是指向轨迹**凹**的一面，一般**不沿着**轨迹切线
加速度 \vec{a} 是速度 \vec{v} 的导数，是位矢 \vec{r} 的二阶导数

加速度有两种常见分解方式：**径横向**、**切法向**

径向和横向分解：平面极坐标，代数运算直接给出

已知： $\vec{r} = r\vec{e}_r$ 及 $\vec{v} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta$

则 $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r}\vec{e}_r + \dot{r}\dot{\vec{e}}_r) + (\dot{r}\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\ddot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\theta}\dot{\vec{e}}_\theta)$

利用链式法则知

$$\dot{\vec{e}}_r = \frac{d\vec{e}_r}{dt} = \frac{d\vec{e}_r}{d\theta} \dot{\theta} = \vec{e}_\theta \dot{\theta}$$

$$\dot{\vec{e}}_\theta = \frac{d\vec{e}_\theta}{dt} = \frac{d\vec{e}_\theta}{d\theta} \dot{\theta} = -\vec{e}_r \dot{\theta}$$

最终得出

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\vec{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta})\vec{e}_\theta \equiv \vec{a}_r + \vec{a}_\theta$$

径向 横向

很多运动满足 $\vec{a}_\theta = \vec{0}$ ，例如**行星绕日**运动，由于万有引力沿 $-\vec{e}_r$ 方向， \vec{e}_θ 方向的受力为零

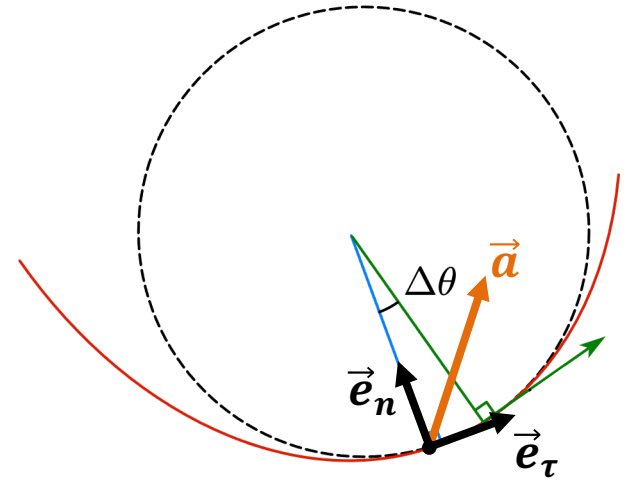
切向和法向分解：加速度一般不沿切线方向，故同时存在**切向**和**法向**分量

$$\vec{a} = a_\tau \vec{e}_\tau + a_n \vec{e}_n \equiv \vec{a}_\tau + \vec{a}_n$$

切向 **法向**

\vec{a}_τ 反映速度大小的变化趋势

\vec{a}_n 反映速度方向的变化趋势



在二阶精度，可将一般曲线路径近似为**圆弧**
半径 ρ 称**曲率半径**

速度只有切向分量

$$\text{即 } \vec{v} = v \vec{e}_\tau$$

$$\text{故 } \vec{a} = \dot{\vec{v}} = \dot{v} \vec{e}_\tau + v \dot{\vec{e}}_\tau$$

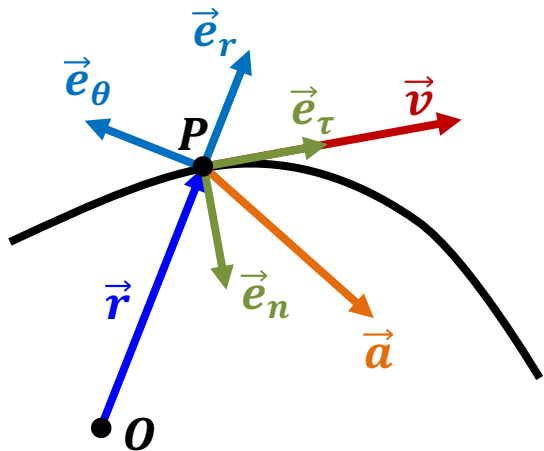
$$\text{由 } \dot{\vec{e}}_\tau = \frac{d\vec{e}_\tau}{d\theta} \dot{\theta} = \vec{e}_n \dot{\theta} \quad (\text{仿极坐标情形，自行推导})$$

且 $\dot{\theta}$ 为“角速度” v/ρ

$$\text{可得 } \vec{a} = \dot{v} \vec{e}_\tau + \frac{v^2}{\rho} \vec{e}_n$$

切向 **法向**

“径横向”和“切法向”两种不同分解的比较



径向和**横向**分解是相对于**坐标原点**而言的

是与原点有关的运动趋势，与坐标原点的取法有关

速度和加速度均可以作径横向分解

切向和**法向**分解则是相对于**轨迹形状**而言的，是与轨迹的局域性质有关的运动趋势，只与轨迹本身的形状有关

速度只有切向分量，**加速度**可以作切法向分解

一般情况下两种分解并不重合，除非原点正好取在曲率圆的圆心

- a_τ 可以小于零，表示在切向减速
- $a_n = v^2 / \rho$ 可以逆着用于求**曲率半径**

例：质点作一般曲线运动， \vec{r} 为位矢， \vec{v} 为速度， \vec{a} 为加速度， s 为路程， \vec{a}_τ 为切向加速度，则下列表达式

$$(1) \, dv/dt = a, \quad (2) \, |dr/dt| = v,$$
$$(3) \, ds/dt = v, \quad (4) \, |d\vec{v}/dt| = |a_\tau|,$$

哪些是正确的？

解： dv/dt 是速率变化率，恒等于切向加速度 a_τ ，而 a 是完整的加速度大小，故**(1)错误**；

dr/dt 是位矢长度变化率，它恒等于径向速度 v_r ，而 v 是完整的速度大小，故**(2)错误**；

ds/dt 是速率，它恒等于速度大小，故**(3)正确**；

$d\vec{v}/dt$ 是完整的加速度，它的模大于切向加速度大小，故**(4)错误**。

直角坐标系下的位移、速度、加速度表达式

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

- 在国际单位制下，位置坐标的单位是m

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

即 $v_x(t) = \dot{x}(t)$, $v_y(t) = \dot{y}(t)$, $v_z(t) = \dot{z}(t)$

- 在国际单位制下，速度的单位是m/s

加速度 $\vec{a}(t) = \dot{\vec{v}}(t) = \dot{v}_x(t)\vec{i} + \dot{v}_y(t)\vec{j} + \dot{v}_z(t)\vec{k}$

即 $a_x(t) = \dot{v}_x(t)$, $a_y(t) = \dot{v}_y(t)$, $a_z(t) = \dot{v}_z(t)$

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

即 $a_x(t) = \ddot{x}(t)$, $a_y(t) = \ddot{y}(t)$, $a_z(t) = \ddot{z}(t)$

- 在国际单位制下，加速度的单位是m/s²

在经典力学的绝大部分情况下， $\vec{r}(t)$ 都是足够“好”的函数，连续且 n 阶可微

可定义 $\vec{j}(t) = \dot{\vec{a}}(t) = \ddot{\vec{r}}(t)$ ，称为**急动度**

反映了物体受力的变化率，有些工程问题需要如汽车、火车的急动度太大会导致乘客晕车



一般情况下，位置、速度、加速度已经可以完整描述质点的运动，因为加速度与**受力**直接相关

- 在力有突变时，加速度可以近似视为**不连续**

§ 1-4 质点运动学的两类问题

微分： 已知位置求速度， 已知速度求加速度

- $\vec{v}(t) = \dot{\vec{r}}(t)$
- $\vec{a}(t) = \dot{\vec{v}}(t) = \ddot{\vec{r}}(t)$

例： 已知质点位矢随时间变化的函数为

$$\vec{r} = R \cos \omega t \vec{i} + R \sin \omega t \vec{j}$$

其中 ω 和 R 为常数。求其加速度。

解： 对位矢求导，得到速度

$$\vec{v} = -R\omega \sin \omega t \vec{i} + R\omega \cos \omega t \vec{j}$$

再求导，得到加速度

$$\vec{a} = -R\omega^2 \cos \omega t \vec{i} - R\omega^2 \sin \omega t \vec{j}$$

可知 \vec{a} 大小为 $R\omega^2$ ，且时刻与 \vec{r} 反向，与 \vec{v} 垂直

例：质点作曲线运动，速率 v 与路程 s 的关系为

$$v = 1 + s^2 \text{ (SI)}$$

则其切向加速度 a_τ 可用路程表示为_____ (SI)。

解：用链式法则

$$a_\tau = \frac{dv}{dt} = \frac{d}{dt}(1 + s^2) = 2s \frac{ds}{dt} = 2sv$$

代入 $v = 1 + s^2$ ，得到

$$a_\tau = 2s(1 + s^2)$$

1. 是“代入”不是“带入”，代为代换、代替之意
2. 题目里出现**(SI)**字样时，意味着出现的数值默认取国际单位制，如 $v = 10 \text{ (SI)}$ 等价于 $v = 10 \text{ m/s}$
3. 自己答题时不可以用(SI)来略去单位，因为单位也是考察的一环。考试中自行写(SI)会扣分

积分： 已知加速度求速度， 已知速度求位置

$$\Delta \vec{v} = \vec{v}(t_2) - \vec{v}(t_1) = \int_{t_1}^{t_2} \vec{a}(t) dt$$
$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t_2) - \vec{r}(t_1) = \int_{t_1}^{t_2} \vec{v}(t) dt$$

是定积分！ 不要忘记积分上下限

特例： \vec{v} 为常量时， $\Delta \vec{r} = (t_2 - t_1)\vec{v}$ ， 即**匀速直线运动**

特例： \vec{a} 为常量时， 可得到

$$\Delta \vec{v} = (t_2 - t_1)\vec{a}, \quad \Delta \vec{r} = (t_2 - t_1)\vec{v}(t_1) + (t_2 - t_1)^2 \vec{a}/2$$

即**匀加速运动**

一般情况下， 必须计算积分才能得到正确结果， \vec{a} 、 \vec{v} 、 \vec{r} 之间无其他简单关系

常见错误集锦

$$\Delta \vec{r} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{v}(t) t dt$$

多乘了一个 t

$$\Delta \vec{r} = \int_{t_1}^{t_2} \frac{\vec{a}(t)}{2} t^2 dt$$

匀加速直线运动公式与一般公式的杂糅

$$\Delta \vec{v} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{a}(t) t dt$$

多乘了一个 t

$$v^2(t) = 2a(t)x(t) \text{ 或 } \vec{v}^2(t) = 2\vec{a}(t) \cdot \vec{r}(t)$$

生搬硬套匀加速直线运动的结论到一般曲线运动

$$\vec{r}(t_2) = \int_{t_1}^{t_2} \vec{v}(t) dt$$

忘记初始位置 $\vec{r}(t_1)$

例：初始时刻，质点位于原点，速度大小为 v_0 ，方向与 x 轴夹角为 θ ，加速度大小为 g ，方向与 y 轴相反，求其运动轨迹。

解：由题意，初速度为

$$\vec{v}_0 = v_0(\cos \theta \vec{i} + \sin \theta \vec{j})$$

加速度为 $-g\vec{j}$ 。故 t 时刻速度为

$$\vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \int_0^t \vec{a}(t') dt' = v_0 \cos \theta \vec{i} + (v_0 \sin \theta - gt) \vec{j}$$

再将积分得到位置

$$\vec{r} = \int_0^t \vec{v}(t') dt' = v_0 t \cos \theta \vec{i} + \left(v_0 t \sin \theta - \frac{g}{2} t^2 \right) \vec{j}$$

据此可知 $x(t)$ 和 $y(t)$ 。消去时间得到轨迹

$$gx^2 - xv_0^2 \sin 2\theta + 2yv_0^2 \cos^2 \theta = 0$$

此即斜抛运动中的抛物线轨迹

本次课小结

质点的概念，如何描述质点的位置（坐标系）

位置和位移， $|\Delta\vec{r}|$ 和 $|\Delta s|$ 是等价无穷小

速度的径向和横向分解， $|\Delta r|$ 和 $|\Delta\vec{r}|$ 的区别

加速度的径向和横向、切向和法向分解

- 由速度和法向加速度可推知曲率半径

平面极坐标系下的诸关系式

微分关系 $\vec{v}(t) = \dot{\vec{r}}(t)$ ， $\vec{a}(t) = \dot{\vec{v}}(t) = \ddot{\vec{r}}(t)$

反过来，求定积分可以由 $\vec{a}(t)$ 推知 $\vec{v}(t)$ ，由 $\vec{v}(t)$ 推知 $\vec{r}(t)$ ，但要注意积分式别写错，积分常数别弄丢

第一章作业

1.1, 1.4, 1.5, 1.6, 1.8, 1.11, 1.12, 1.16, 1.18, 1.19

作业扫描提交至 spoc.buaa.edu.cn，助教线上批改

提交时间段：2月28日0:00至3月14日00:00

以系统时间戳为准，原则上不接受其他解释

有些题目需用到下周讲授的知识，可等下周讲完再做
时间节点：下次课（3月4日，周二）讲完第一章，并且开始第二章的讲授