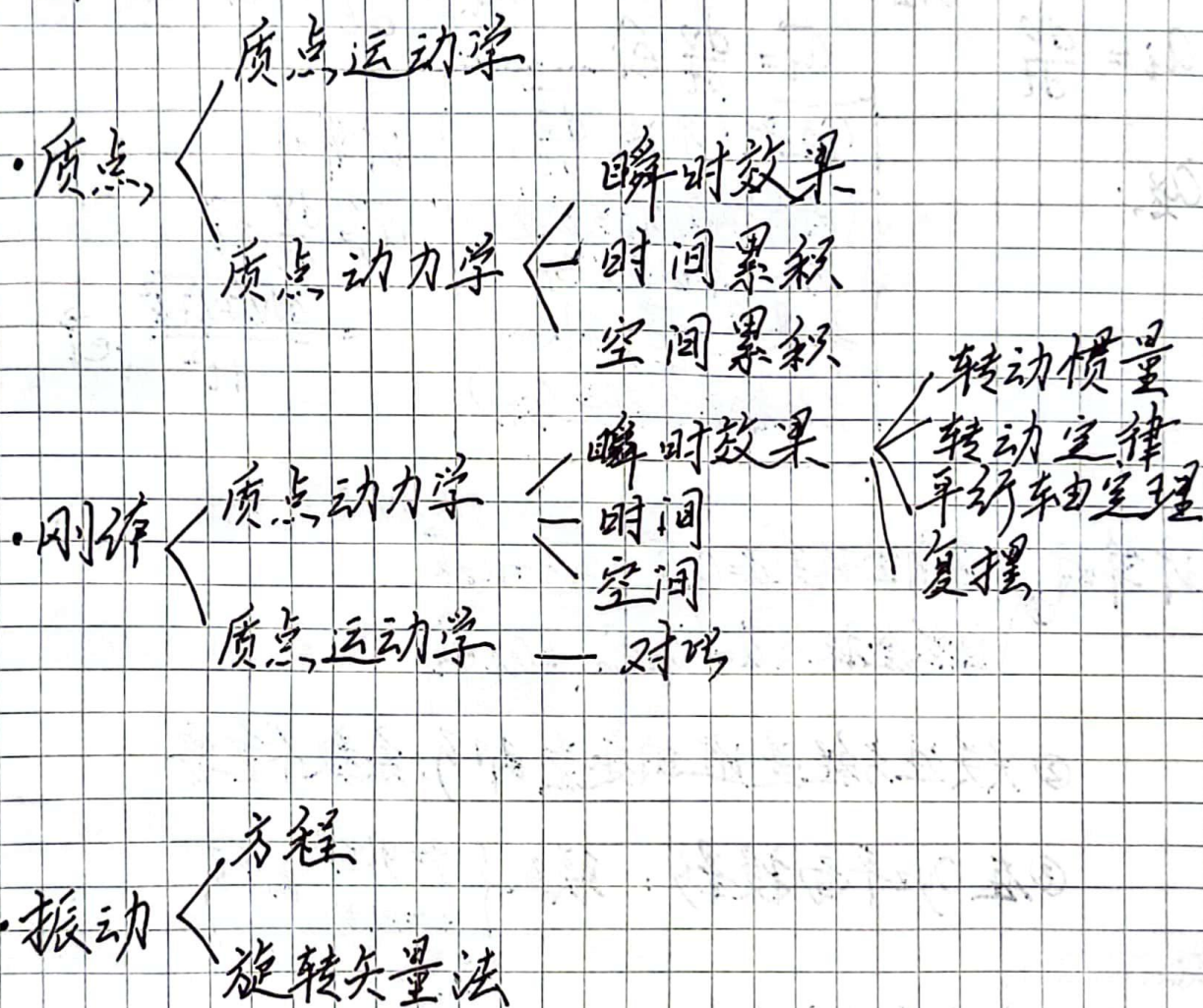


# 物理讲座大复习

## 1 导图



## 1 质点运动学

### 物理量的理解

在空间中有位置  $r$   $\rightarrow$  位置的变化量  $\Delta \vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$

$$\vec{r} \Rightarrow \vec{v} \Rightarrow \vec{a}$$

$$\theta \Rightarrow \omega \Rightarrow \beta$$

$\downarrow$   
位置随时间的变化

$$\vec{v} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} \text{ (平均)}$$

$\downarrow$

$$\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} \leftarrow \vec{a} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} \text{ (平均)} \xleftarrow{\text{同理}} \vec{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} \text{ (瞬时)}$$



## 加速度

标量  $\begin{cases} a_n = \frac{v^2}{R} \\ a_t = \frac{dv}{dt} \end{cases}$

矢量  $\begin{cases} \vec{a}_n = \frac{v^2}{R} \vec{e}_n \\ \vec{a}_t = \frac{dv}{dt} \vec{e}_t \end{cases}$

$$\vec{a}_{\text{总}} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{a}_n + \vec{a}_t$$

(注意! 不是  $\frac{dv}{dt}$ , 因为切向  $a_t$  只改变大小, 不改变方向, 如果是  $\frac{d\vec{v}}{dt}$ , 则大小方向都变了, 那是  $\vec{a}_{\text{总}}$ )

计算时

$$\vec{a}_t = \frac{dv}{dt} \vec{e}_t = \frac{d\sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}}{dt} \vec{e}_t$$

在计算时 ① 直角坐标系  $\vec{a} = a_x \vec{i} + a_y \vec{j} + a_z \vec{k}$   
自然坐标系  $\vec{a} = a_n \vec{e}_n + a_t \vec{e}_t$

② 只关注方程是谁的变量即可, 系数不重要

③ 在  $Oyz$  平面投影: 联立  $\begin{cases} y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}$  即可

④ 积分要分离变量

例: 求  $\frac{dv}{dt} = \frac{v^2}{R} \Rightarrow \int \frac{1}{v^2} dv = \int \frac{1}{R} dt$   
(将  $v^2$  移到  $dv$  处)

## 质点动力学

### 瞬时效果

$\vec{F} = m\vec{a}$  (矢量式)  $\rightarrow$  积分做不了  $\rightarrow$  化为标量式

直角  $\begin{cases} F_x = ma_x \\ \dots \end{cases}$

直角要标量  $x \Leftrightarrow v_x \Leftrightarrow a_x \Leftrightarrow F_x$

自然,  $\begin{cases} F_n = m \frac{v^2}{R} \\ F_t = m \frac{dv}{dt} \end{cases}$

自然要切向



## 时间累积

•  $F \Delta t \rightarrow F$ : 恒力

• 若  $F$  为变力时  $\vec{I} = \int \vec{F} dt \quad \because \vec{F} = m\vec{a} = \frac{d\vec{p}}{dt}$

$$\therefore \int \vec{F} dt = m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1 \text{ (矢量)}$$

• 分解:  $\int F_x dt = mv_{2x} - mv_{1x}$  体现平均作用  $\bar{F}_x \Delta t$   
 $\hookrightarrow$  平均冲击力

• 对系统:  $I_{\text{外力}} = P_2 - P_1 \rightarrow \text{系统}$

$\downarrow$   
系统, 只有外力, 因为内力矢量和为 0

• 若  $F_{\text{外}} = 0$ , 则  $P_2 = P_1$   $\left\{ \begin{array}{l} \text{各方向上动量守恒} \\ \text{碰撞, 冲击} \end{array} \right.$

## 空间累积

$$A = \int_a^b \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int F \cdot |d\vec{r}| \cdot \cos\theta$$

$\hookrightarrow$  定义式

$\hookrightarrow$  如系统一积分变量

$\left\{ \begin{array}{l} \text{万有引力做功} \\ \text{重力做功} \\ \text{弹性力做功} \end{array} \right.$

$$\text{保守力 } A = E_{pa} - E_{pb}$$

$$\text{注意: } E_p = -\frac{GMm}{r} \text{ (要有负号)}$$

$$\int \vec{F}_{\text{外}} \cdot d\vec{r} = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 \text{ (动能定理)}$$

以上是三种方法求功

$$A_{\text{外力}} + A_{\text{非保守力-内力}} = E_2 - E_1 \text{ 功能原理}$$

$$P = \sqrt{2mE_k}$$



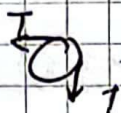
# 刚体

对质心  $\begin{cases} F=ma \\ M=J\beta \end{cases}$  力矩  $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$   
 $M = r \cdot F \cdot \sin\theta = Fd$

## 三种常规题型

1)  $G$  重力: 找重心

2)  $f$  摩擦力


3) 定滑轮-拉力 


$J = \sum m_i r_i^2$


连续质点系  $J = \int r^2 dm$


## 五个必背:

□  $J = mr^2$  质点

□  $J = \frac{1}{12} mL^2$  轴 

□  $J = \frac{1}{3} mr^2$  轴 

□  $J = \frac{1}{2} mr^2$  圆面 

□  $J = mr^2$  圆环 

## 平行轴定理:

$$J_O = J_C + md^2$$

## 解题三句话

1) 有几个质点, 列几个牛二

2) 有几个刚体, 列几个定轴转动定律

3) 将加速度联系起来



空间

$$A = \int M d\theta$$

时间

$\int M dt$  角冲量/冲量矩

$$\int M dt = L_2 - L_1 \quad (L = \vec{r} \times m\vec{v} : \text{角动量})$$

质点

刚体

平动

转动

$$L = J\omega$$

若  $M=0$ , 则  $L_2 = L_1$ , 角动量守恒

复摆

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mgl_c}}$$

注意  $J$  不是  $mr^2$



运动

$$\beta = C$$

$$\omega_t = \omega_0 + \beta t$$

$$\omega_t^2 - \omega_0^2 = 2\beta\theta$$

$$a = C$$

$$v_t = v_0 + at$$

$$v_t^2 - v_0^2 = 2as$$

$$\theta \Rightarrow \omega \Rightarrow \beta \Rightarrow M$$

振动

$$x = A \cos(\omega t + \varphi_0)$$

$$A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}} \rightarrow \text{代入联立的结果 P95}$$

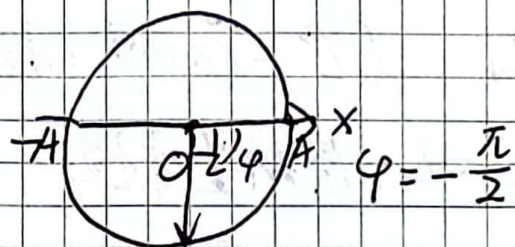
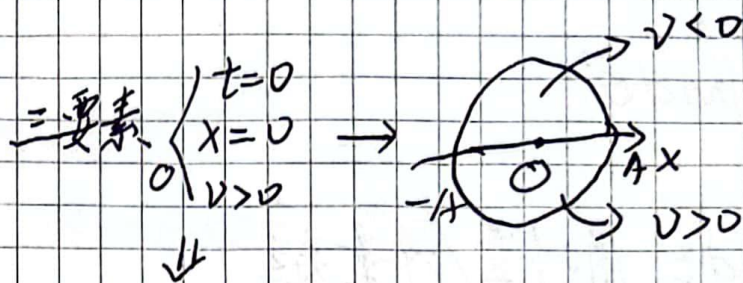
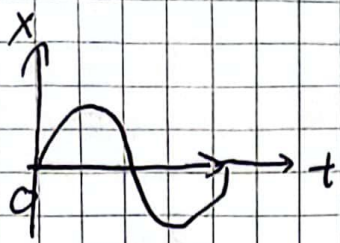
$$v_m = A\omega, a_m = A\omega^2$$

$$\omega = \begin{cases} (m, k), (l) & \omega = \sqrt{\frac{k}{m}} \\ T, \nu \\ \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} \text{ (重要方法)} \end{cases}$$

$$\varphi_0 = \begin{cases} \tan \varphi_0 = -\frac{v_0}{\omega x_0} \rightarrow \text{P95} \\ \text{旋转矢量法} \end{cases}$$



## I 旋转矢量法



## II 求 ω 的重要方法

$$\varphi_1 = \omega t_1 + \varphi_0$$

$$\varphi_2 = \omega t_2 + \varphi_0$$

$$\therefore \omega = \frac{\Delta \varphi}{\Delta t} \quad (\text{可与 } \omega = \frac{2\pi}{T} \text{ 联立, 求 } \Delta t = nT)$$

## III 合成

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\varphi_2 - \varphi_1)}$$

$$\tan \varphi = \frac{A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2}{A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2}$$

同相  $\Delta \varphi = 2k\pi$

$$A = A_1 + A_2$$

反相  $\Delta \varphi = (2k+1)\pi$

$$A = |A_1 - A_2|$$