

# 总复习

- 1、力学
- 2、热学
- 3、振动和波动
- 4、光学

# 力学重要概念

(1) 惯性系与非惯性系

惯性力: 平动:  $\vec{F}_i = -m\vec{a}$   
转动:  $\vec{F}_i = m\omega^2\vec{r}$

(2) 力矩:  $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$

动量矩:  $\vec{L} = \vec{r} \times m\vec{v}$

(3) 质心:

$$\vec{r}_c = \frac{\sum m_i \vec{r}_i}{\sum m_i}; \quad \vec{r}_c = \frac{\int \vec{r} dm}{\int dm}$$

质心运动定理:  $\vec{F} = m\vec{a}_c$

(4) 保守力:  $\oint \vec{F}_{\text{保}} \cdot d\vec{r} = 0$

势能定理:  $A_{\text{保}} = -\Delta E_p$

保守力与势能梯度:  $\vec{F}_{\text{保}} = -\nabla E_p$

(5) 刚体平面运动=

随质心平动 + 绕质心轴转动

(6)

空间平移 → 动量守恒

空间转动 → 角动量守恒

时间平移 → 能量守恒



# 质点系平动

## ①牛顿定律

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m\vec{a}$$

作用

效果

## ②动量原理

$$\vec{I} = \int \vec{F}_{\text{外}} dt = \Delta\vec{p} = \Delta(m\vec{v})$$

力随时间累积 = 动量增量

## ③动量守恒定律

$$\begin{cases} \vec{F}_{\text{外}} = 0 \\ \vec{p} = \text{常矢量} = m\vec{v}_0 \end{cases} \text{匀速}$$

# 刚体定轴转动

## ①转动定律

$$\vec{M}_{\text{外}} = \frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d(J\vec{\omega})}{dt} = J\vec{\beta}$$

作用

效果

## ②角动量原理

$$\vec{G} = \int \vec{M}_{\text{外}} dt = \Delta\vec{L} = \Delta(J\vec{\omega})$$

力矩随时间累积 = 角动量增量

## ③角动量守恒定律

$$\begin{cases} \vec{M}_{\text{外}} = 0 \\ \vec{L} = \text{常矢量} = J\vec{\omega}_0 \end{cases} \text{匀角速}$$



## 质点系平动

### ④动能定理

$$A_{\text{外}} + A_{\text{内}} = \Delta E_k = \Delta\left(\frac{1}{2}mv^2\right)$$

力对空间累积 = 动能增量

### ⑤功能原理

$$A_{\text{外}} + A_{\text{非保内}} = \Delta E_k + \Delta E_p$$

### ⑥机械能守恒定律

保守系,  $A_{\text{外}} = 0$

$$\Delta E_k + \Delta E_p = 0, \quad E \text{ 守恒}$$

## 刚体定轴转动

### ④转动动能定理

$$A_{\text{外}} = \int M_{\text{外}} d\theta = \Delta E_k = \Delta\left(\frac{1}{2}J\omega^2\right)$$

力矩对空间累积 = 转动动能增量

### ⑤功能原理

$$\begin{aligned} A_{\text{外力矩}} &= \Delta E_k + \Delta E_p \\ &= \Delta\left(\frac{1}{2}J\omega^2\right) + \Delta(mgh_c) \end{aligned}$$

### ⑥机械能守恒定律

$$A_{\text{外力矩}} = 0$$

$$\Delta E_k + \Delta E_p = 0, \quad E \text{ 守恒}$$

# 热学

$$P = nkT$$

$$p = \frac{1}{3} n m \overline{v^2} = \frac{2}{3} n \bar{w}$$

$$\bar{w} = \frac{3}{2} kT$$

$$T = \frac{2}{3} \frac{\bar{w}}{k}$$

$$pV = \frac{M}{M_{mol}} RT = \nu RT$$

$$R = 8.31 \text{ J}/(\text{mol} \cdot \text{K})$$

$$k = \frac{R}{N_A} = 1.38 \times 10^{-23} \text{ J/K}$$

若一个分子有  $i$  个自由度，则它的平均总动能为：

$$\bar{\varepsilon} = \frac{i}{2} k T$$

1mol理想气体的内能：

$$E_{mol} = \frac{i}{2} R T$$

$M$  kg理想气体的内能：

$$E = \frac{M}{M_{mol}} \frac{i}{2} R T = \nu \frac{i}{2} R T$$



# 麦克斯韦速率分布律

(1) 分布函数——单位速率间隔内的概率——概率密度:

$$f(v) = \frac{dN / N}{dv} = 4\pi \left( \frac{m}{2\pi kT} \right)^{\frac{3}{2}} \cdot e^{-\frac{mv^2}{2kT}} \cdot v^2$$

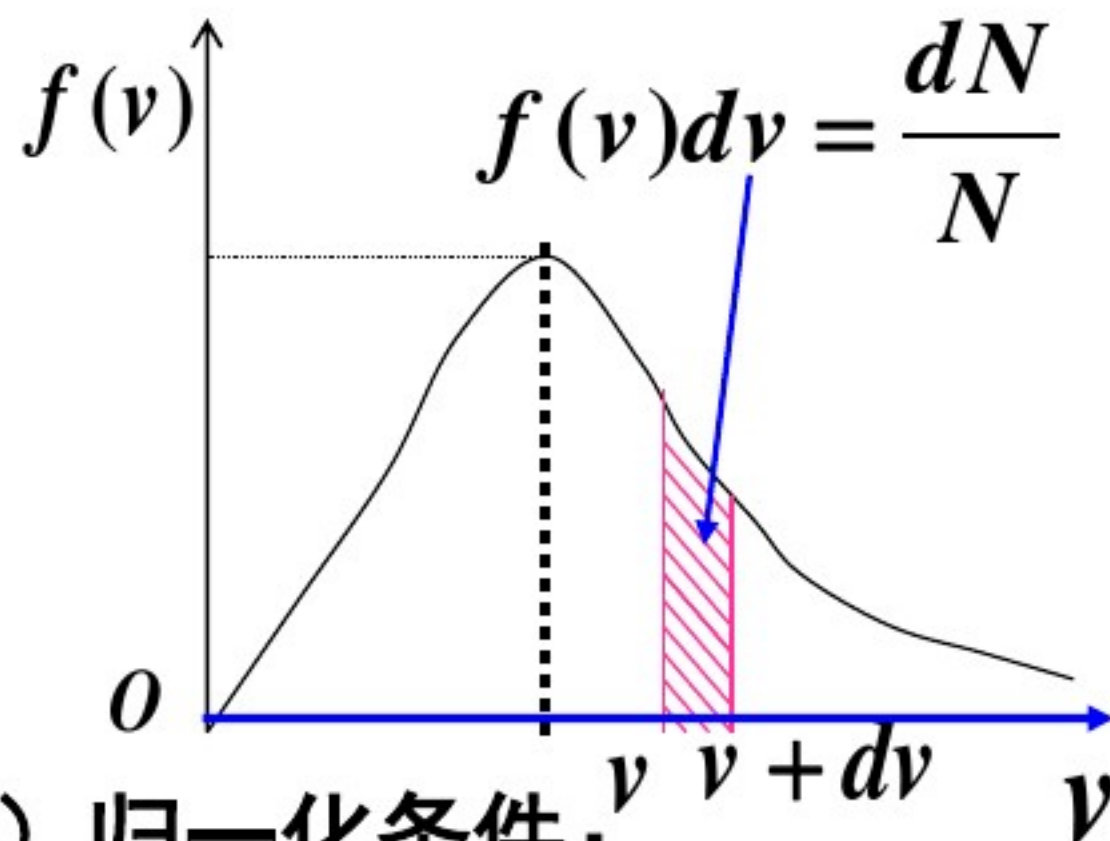
(2) 分布曲线:

① 分子速率在  $v \sim v+dv$  间隔内的概率:

$$\frac{dN}{N} = f(v) dv$$

② 分子速率在  $v_1 \sim v_2$  间隔内的概率:

$$\frac{\Delta N}{N} = \int_{v_1}^{v_2} f(v) dv$$



(3) 归一化条件:

$$\int_0^{\infty} f(v) dv = 100\% = 1$$

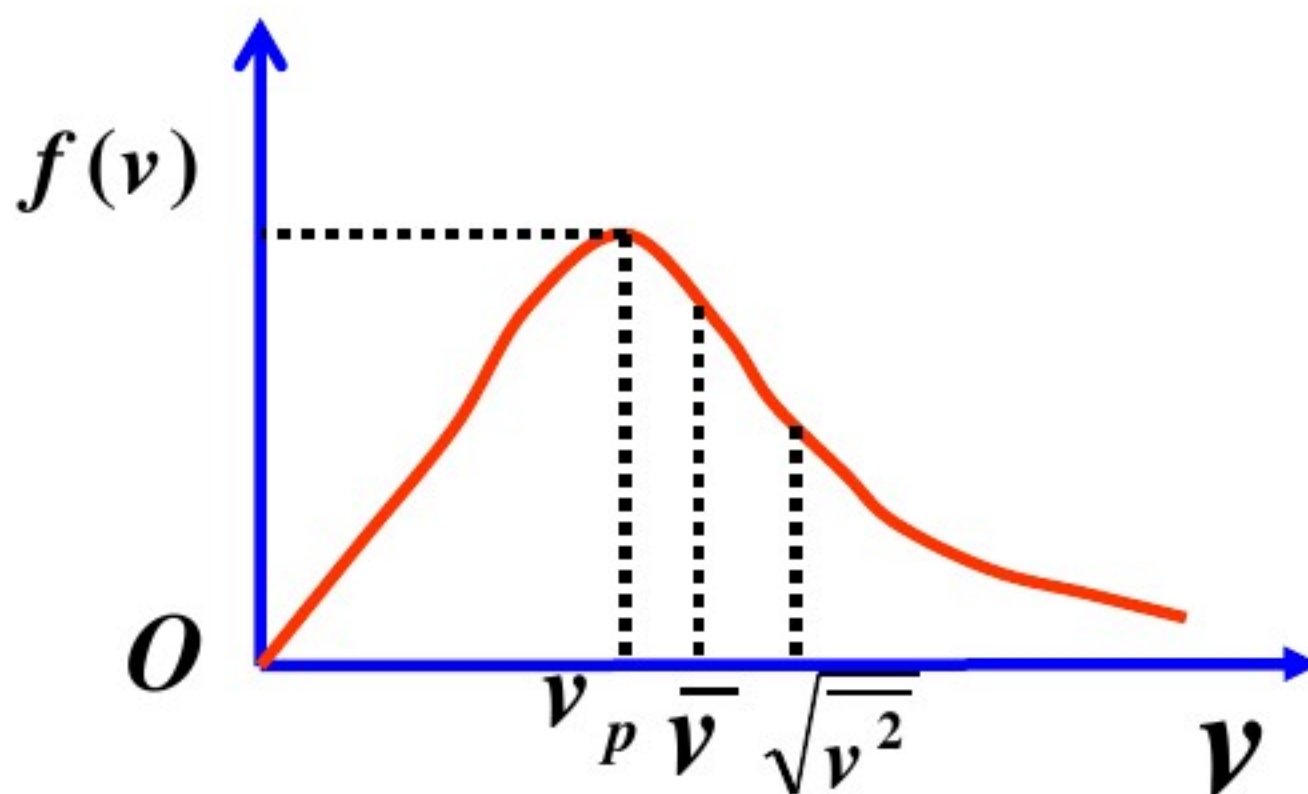
特征速率:

$$\sqrt{v^2} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = \sqrt{\frac{3RT}{M_{\text{mol}}}} \approx 1.73 \sqrt{\frac{RT}{M_{\text{mol}}}}$$

$$\bar{v} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi M_{\text{mol}}}} \approx 1.60 \sqrt{\frac{RT}{M_{\text{mol}}}}$$

$$v_p = \sqrt{\frac{2kT}{m}} = \sqrt{\frac{2RT}{M_{\text{mol}}}} \approx 1.414 \sqrt{\frac{RT}{M_{\text{mol}}}}$$

$$\sqrt{v^2} > \bar{v} > v_p$$





## 分子平均碰撞频率和平均自由程

$$\bar{z} = \sqrt{2} \pi d^2 \bar{v} n$$

$$\bar{\lambda} = \frac{1}{\sqrt{2} \pi d^2 n} = \frac{kT}{\sqrt{2} \pi d^2 p}$$

# 热力学第一定律 (能量守恒)

$$Q = \Delta E + A$$

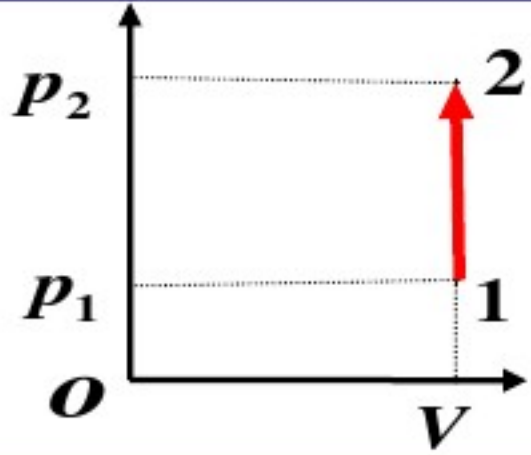
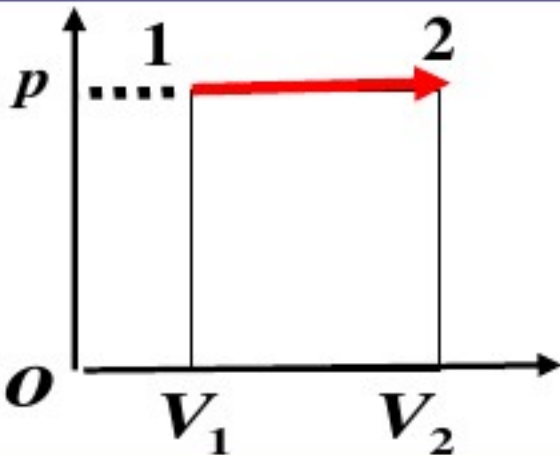
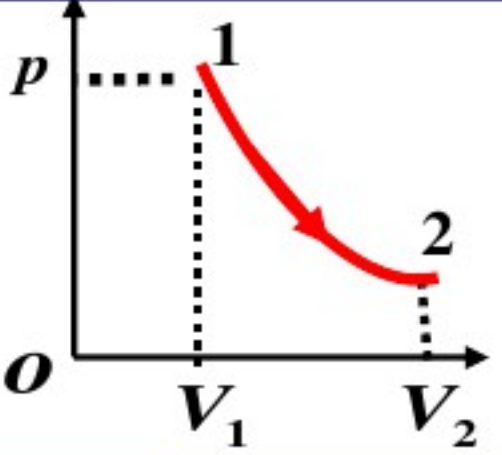
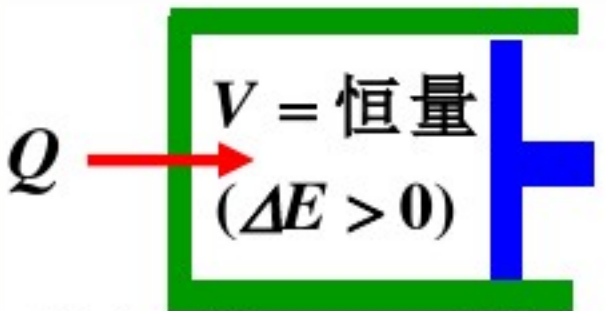
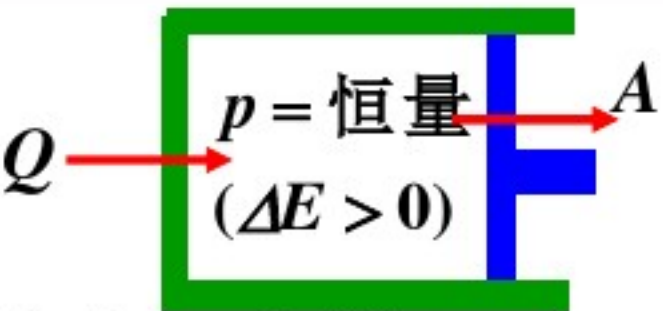
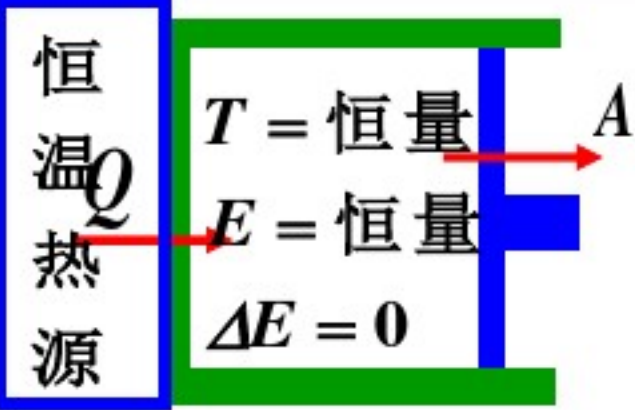
$$\Delta E = \nu C_V \Delta T$$

$$C_P = C_V + R$$

$$C_V = \frac{i}{2} R$$

$$\gamma = \frac{C_P}{C_V}$$



	等体	等压	等温
特征	$V = \text{恒量}, dV = 0$	$p = \text{恒量}, dp = 0$	$T = \text{恒量}, dT = 0, \Delta E = 0$
过程方程	$\frac{p}{T} = \text{恒量} = \frac{\nu R}{V}$	$\frac{V}{T} = \text{恒量} = \frac{\nu R}{p}$	$pV = \text{恒量} = \nu RT$
功	$A = p \int dV \stackrel{(dV=0)}{=} 0$	$A = p \int_{V_1}^{V_2} dV = p\Delta V$	$A = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \int_{V_1}^{V_2} \nu RT \frac{dV}{V}$ $= \nu RT \ln \frac{V_2}{V_1} = \nu RT \ln \frac{p_1}{p_2}$
第一定律	$(Q)_V = \Delta E = \nu \frac{i}{2} R \Delta T$ $= \nu C_V \Delta T = C_V \frac{V}{R} \Delta P$	$(Q)_p = \Delta E + p\Delta V$ $= \nu \frac{i}{2} R \Delta T + p\Delta V$ $= \nu C_p \Delta T = C_p \frac{P}{R} \Delta V$	$(Q)_T = (A)_T = \nu RT \ln \frac{V_2}{V_1}$ $= \nu RT \ln \frac{p_1}{p_2}$
过程曲线 ( $P-V$ 图)			
实例	 若放热 $Q < 0$ , 则 $\Delta E < 0$	 若放热 $Q < 0$ , 则 $\Delta E + A < 0$	<div style="border: 2px solid blue; padding: 5px; display: inline-block;">             恒温热源           </div>  $T = \text{恒量}$ $E = \text{恒量}$ $\Delta E = 0$

# 绝热过程

1、特征：  $dQ = 0$      $Q = 0$

2、过程方程：

$$\begin{cases} pV^\gamma = \text{恒量} & (1) \dots\dots \text{泊松 (Poisson) 方程} \\ TV^{\gamma-1} = \text{恒量} & (2) \\ T^{-\gamma} P^{\gamma-1} = \text{恒量} & (3) \end{cases}$$

3、功：

$$A = -\Delta E = -\nu C_V \Delta T$$

$$A = \frac{1}{\gamma - 1} (P_1 V_1 - P_2 V_2)$$



多方过程

$$pV^n = \text{恒量}$$

$$A = \frac{p_1 V_1 - p_2 V_2}{n - 1}$$

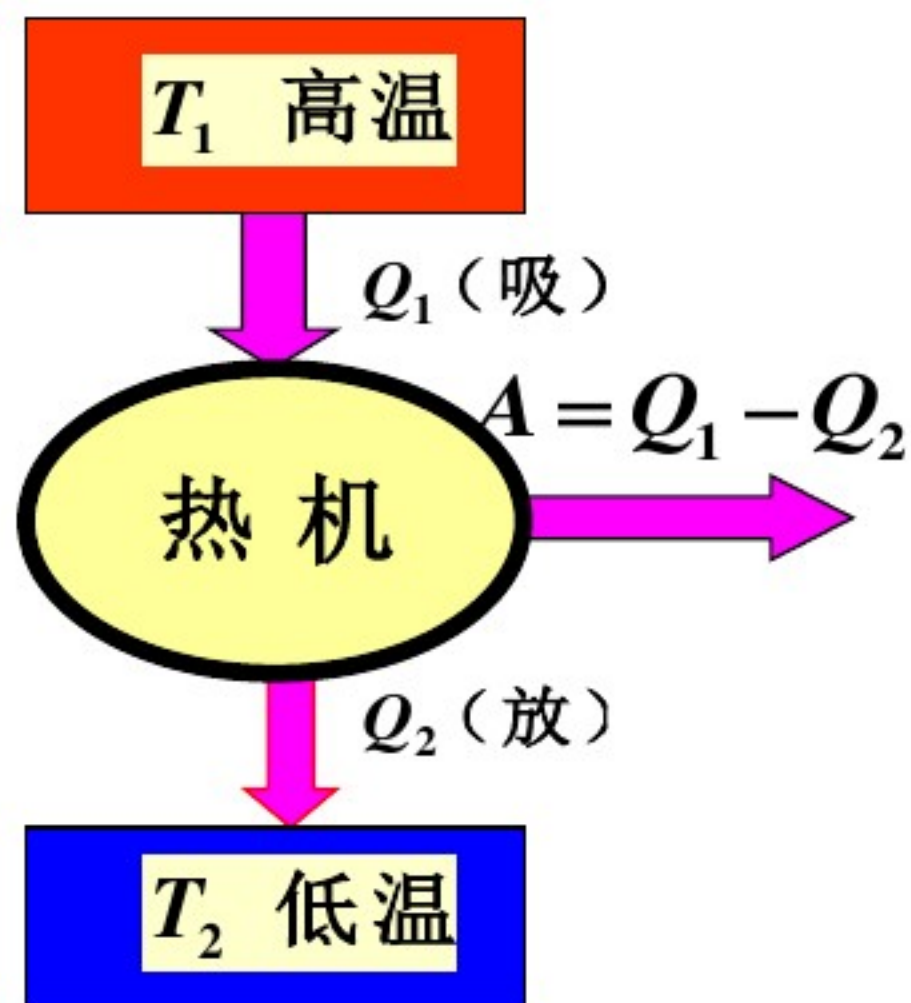
# 热机效率与制冷系数

注意:  $Q_{\text{吸}} = |Q_{\text{吸}}| > 0$

$Q_{\text{放}} = |Q_{\text{放}}| > 0$

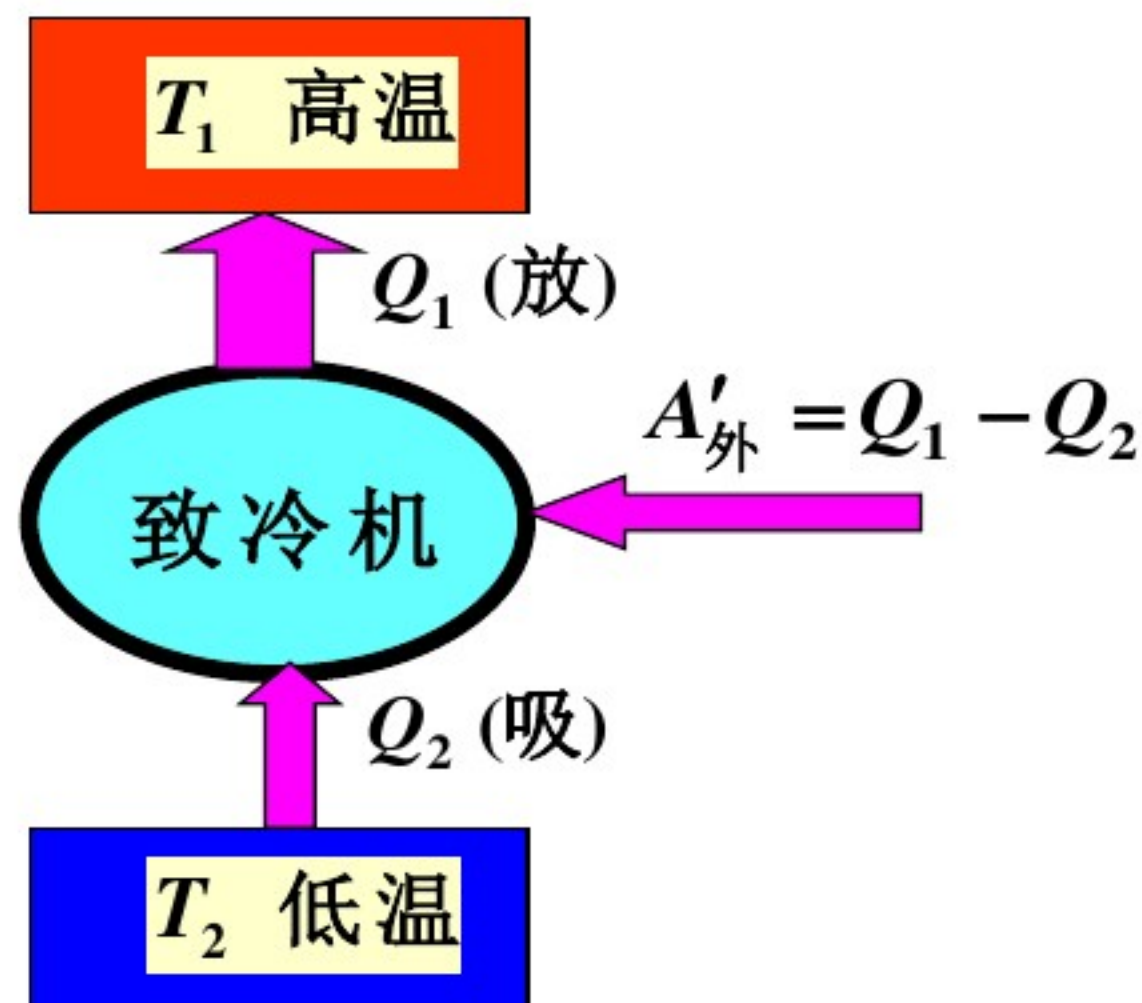
## (1) 热机的效率

$$\eta = \frac{A}{Q_{\text{吸}}} = \frac{Q_{\text{吸}} - Q_{\text{放}}}{Q_{\text{吸}}} = 1 - \frac{Q_{\text{放}}}{Q_{\text{吸}}}$$



## (2) 制冷系数

$$\omega = \frac{Q_{\text{吸}}}{A'} = \frac{Q_{\text{吸}}}{Q_{\text{放}} - Q_{\text{吸}}} = \frac{1}{\frac{Q_{\text{放}}}{Q_{\text{吸}}} - 1}$$





$$\eta_{\text{卡诺}} = 1 - \frac{Q_{\text{放}}}{Q_{\text{吸}}} = 1 - \frac{Q_2}{Q_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1} < 1$$

$$w_{\text{卡诺}} = \frac{Q_{\text{吸}}}{Q_{\text{放}} - Q_{\text{吸}}} = \frac{Q_1}{Q_1 - Q_2} = \frac{T_1}{T_1 - T_2}$$

# 热力学第二定律

## 1、克劳修斯表述：

热量不能自动地从低温物体传向高温物体。

## 2、开尔文表述：

不可能制成一种循环动作的热机，只从单一的热源吸收热量，使之完全变成有用的功，而周围其他物体不发生任何变化。

——即 第二类永动机（单源热机）不可实现



# 熵 与 熵增加原理

$$S = k \ln \Omega$$

- 熵是态函数
- 熵的微观意义——

系统内分子热运动无序性的一种量度。

熵增加原理——

孤立系统内部所发生的过程总是朝着熵增加的方向进行。

# 振动与波

## 1、简谐振动

$$F = -k x \quad (1)$$

$$\ddot{x} + \omega^2 x = 0 \quad (2)$$

$$x = A \cos(\omega t + \varphi) \quad (3)$$

$$\text{谐振子: } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$\text{单摆: } \omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

$$\text{复摆: } \omega = \sqrt{\frac{mgl}{J}}$$

## 2、旋转矢量法

**[例1]**一谐振的位移时间曲线如图所示, 试写出其运动方程.

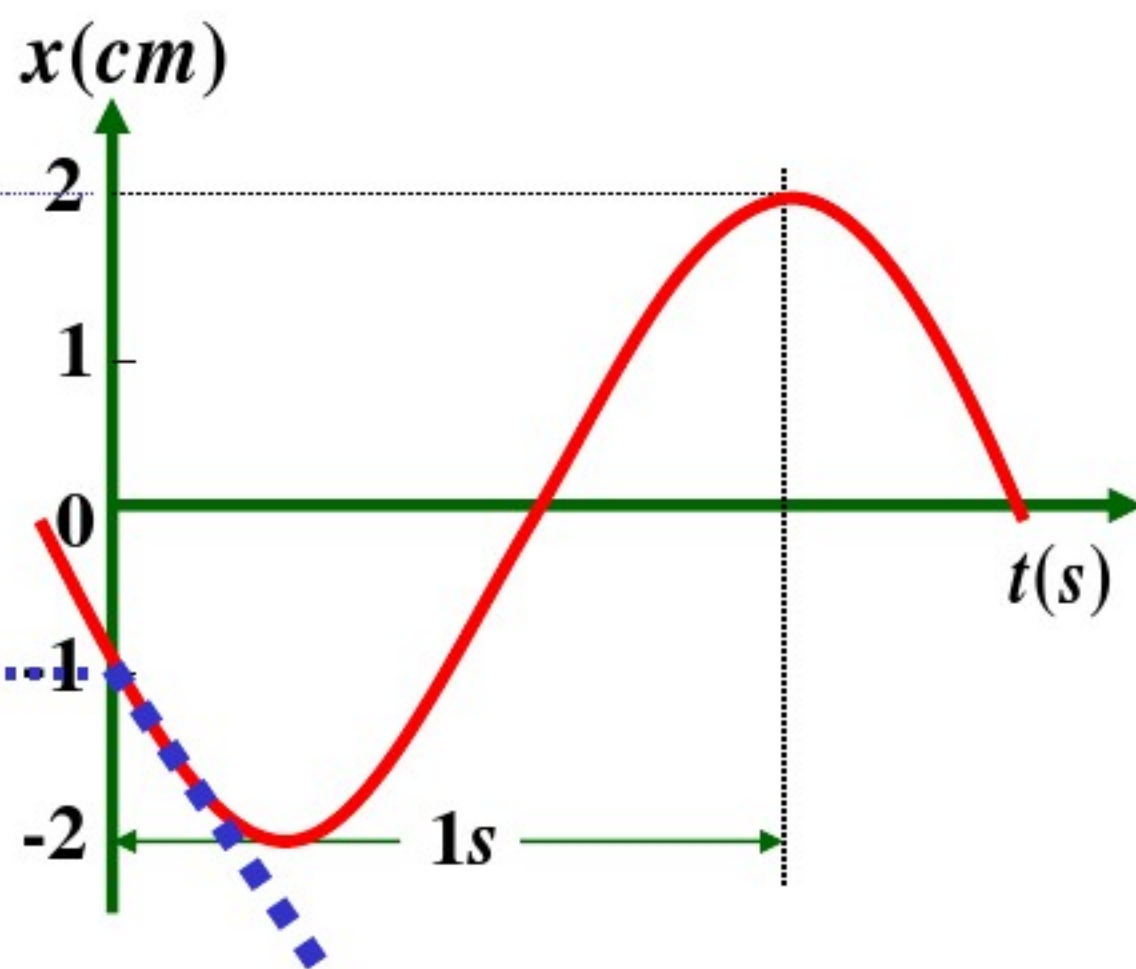
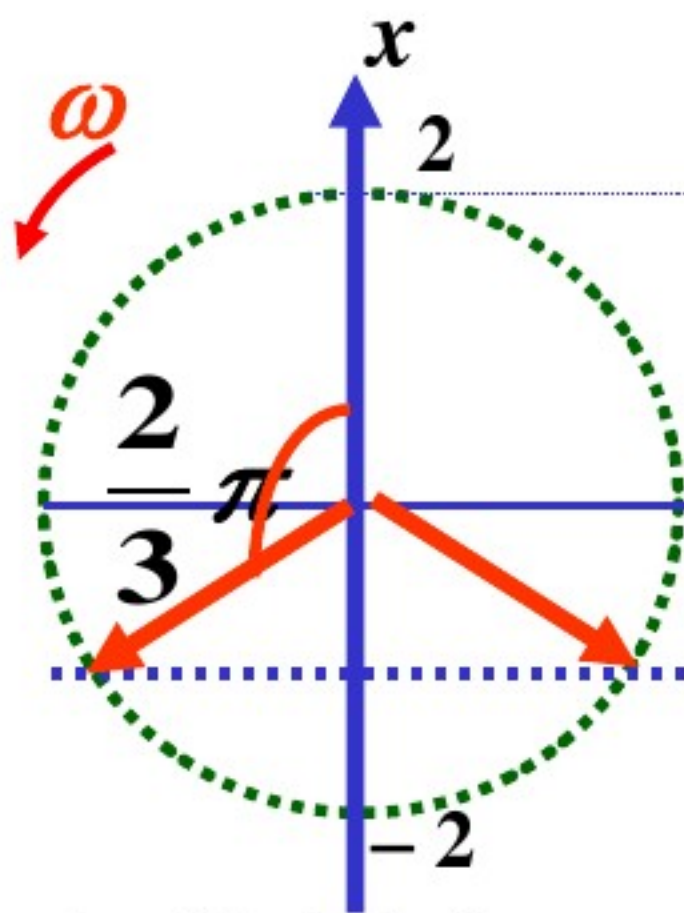
解: 设运动方程为  $x = A \cos(\omega t + \varphi)$

由图知:

$$A = 2\text{cm}$$

$$t = 0, \quad x_0 = -1$$

$$t = 1\text{s}, \quad x = A$$



由旋转矢量图: (注意x轴方向)

$$\varphi = \frac{2}{3}\pi$$

$$A = A \cos(\omega \times 1 + \varphi)$$

$$\therefore \omega + \varphi = 2\pi$$

$$\therefore \omega = 2\pi - \varphi = 2\pi - \frac{2\pi}{3} = \frac{4}{3}\pi$$

$$\therefore x = 2 \cos\left(\frac{4}{3}\pi t + \frac{2}{3}\pi\right) \quad (\text{cm})$$



### 3、谐振动的合成

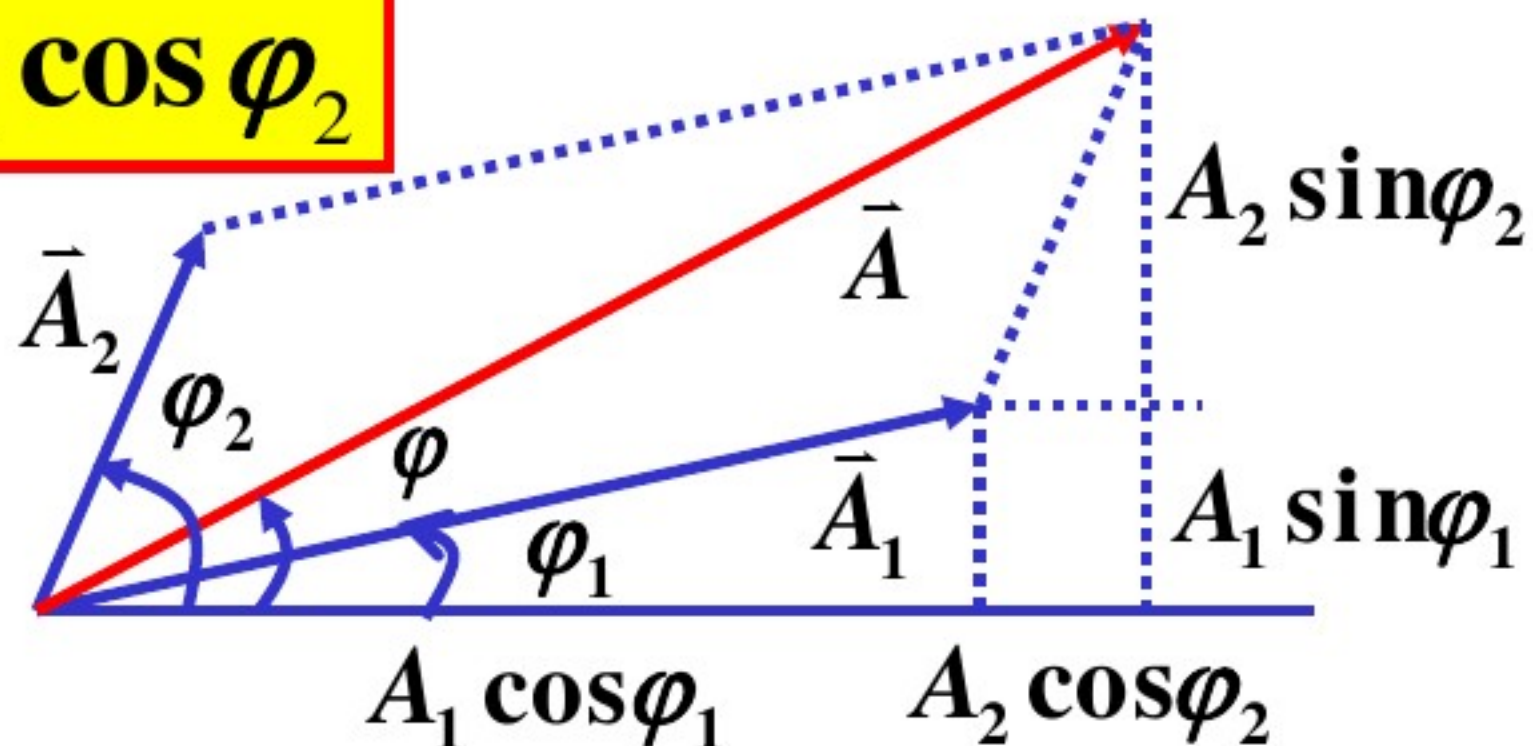
重点——同振动方向, 同频率的谐振动合成

$$x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1), \quad x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$$

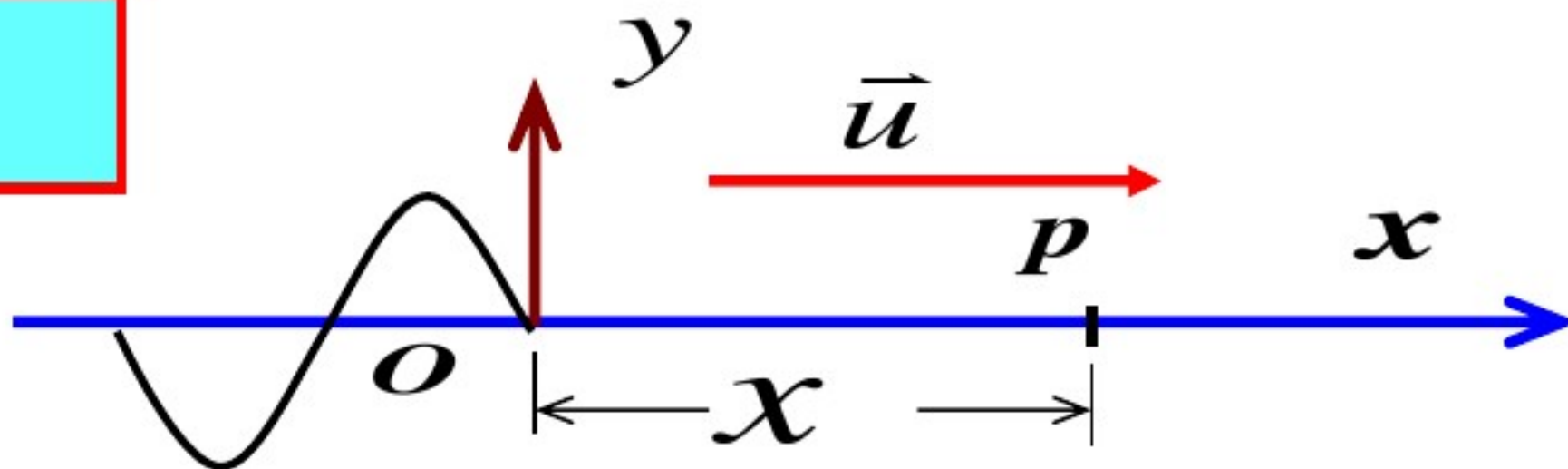
$$x = x_1 + x_2 = A \cos(\omega t + \varphi)$$

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

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



## 4、波动



$$y(0,t) = A \cos(\omega t + \varphi_0)$$

$$y(x,t) = y(0,t - \Delta t) = A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right) + \varphi_0\right]$$

$$y(x,t) = A \cos\left[2\pi\left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda}\right) + \varphi_0\right]$$



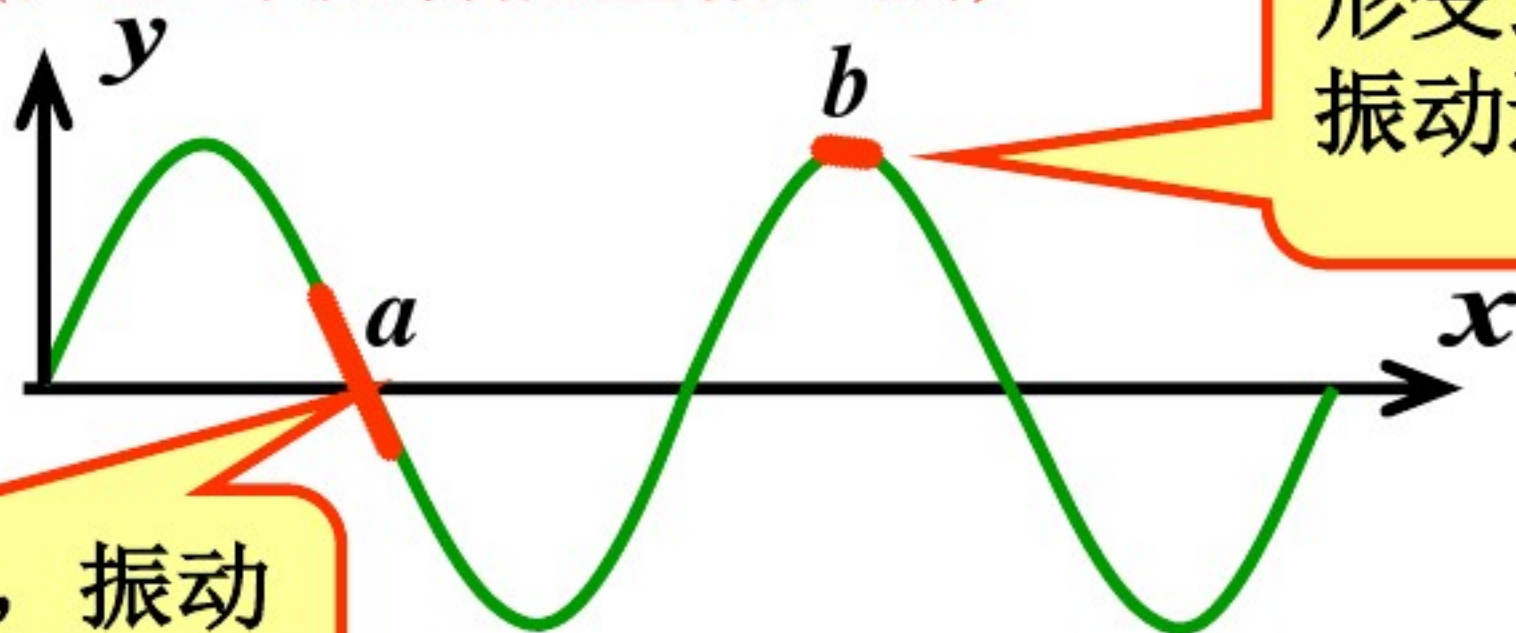
## 5、行波能量特点:

$$\Delta E_k = \frac{1}{2} \mu \Delta x A^2 \omega^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) + \phi_0 \right]$$
$$\Delta E_p = \frac{1}{2} \mu \Delta x A^2 \omega^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) + \phi_0 \right]$$

动能、势能的相位、大小均相同。

动能、势能 同时达到最大值、最小值。

(注意与振动能量相区别)



形变最小  $\rightarrow 0$ ,  
振动速度最小  $\rightarrow 0$

形变最大, 振动  
速度最大



## 6、相干条件：

- ♣ (1) 同频率
- ♣ (2) 同振动方向
- ♣ (3) 同相位 或 相位差恒定

$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi$$

重点

干涉加强：

$$\Delta\varphi = (\varphi_{20} - \varphi_{10}) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1) = \pm 2k\pi$$

$$A = A_{\max} = A_1 + A_2$$

干涉减弱：

$$\Delta\varphi = (\varphi_{20} - \varphi_{10}) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1) = \pm(2k + 1)\pi$$

$$A = A_{\min} = |A_1 - A_2|$$

当  $\varphi_{20} = \varphi_{10}$

相干条件为:

重点

相长干涉

$$\delta = r_2 - r_1 = \pm k\lambda, \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots$$

相消干涉

$$\delta = r_2 - r_1 = \pm(2k + 1)\frac{\lambda}{2}, \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots$$

$\delta$ 为波程差

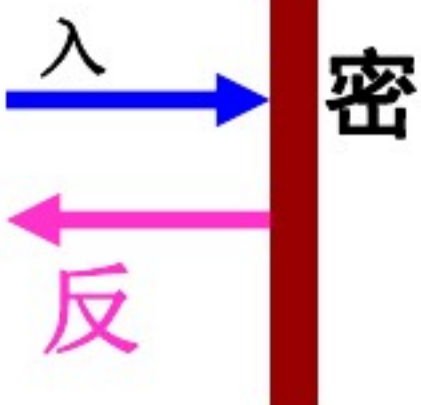
## 7、半波损失：

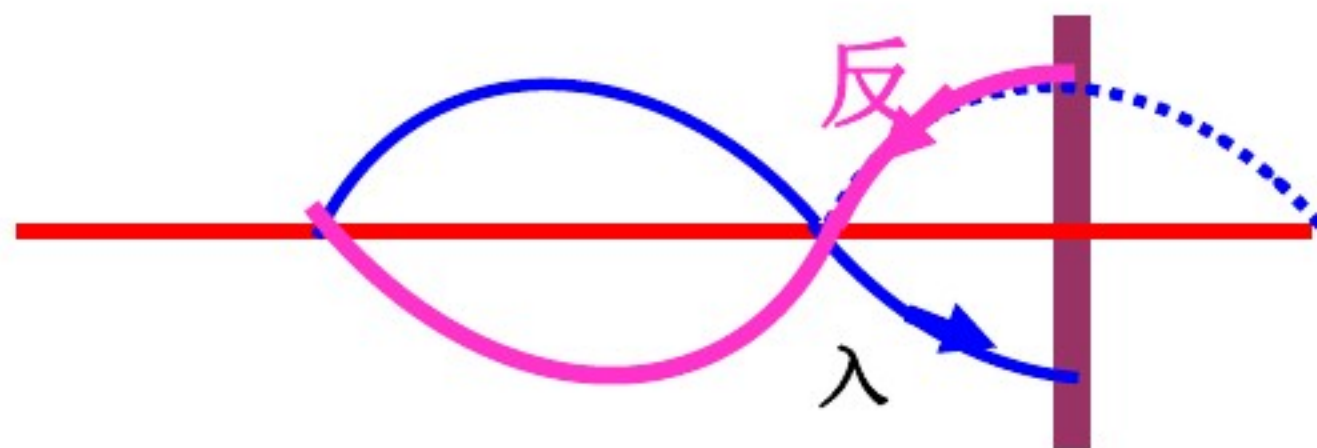
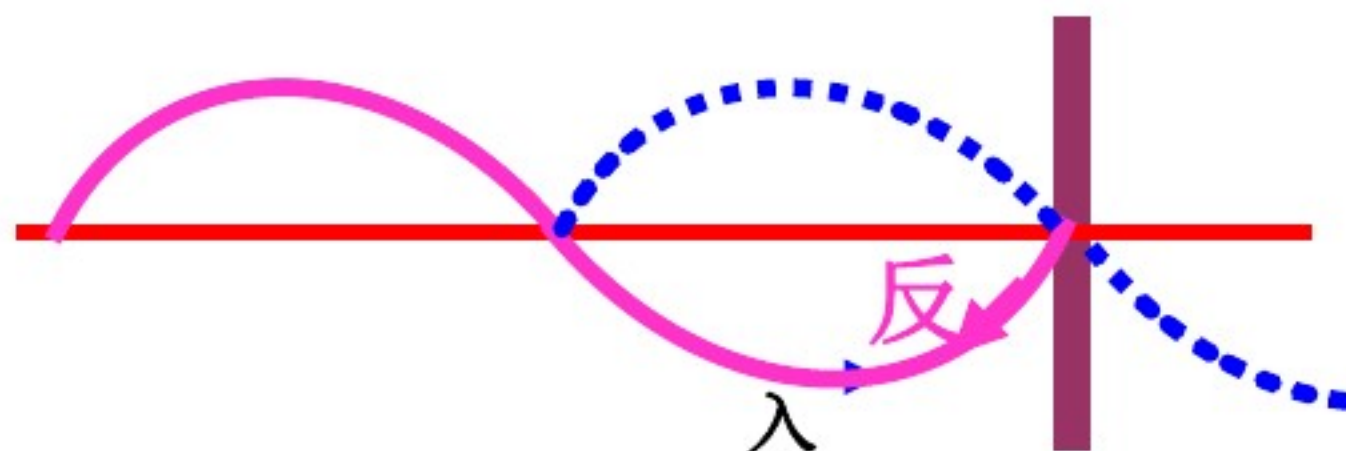
入射波在反射时发生反相的现象称为**半波损失**。

★★注意：

有半波损失的情况：

(1) 固定端点反射时；

(2) 疏  密





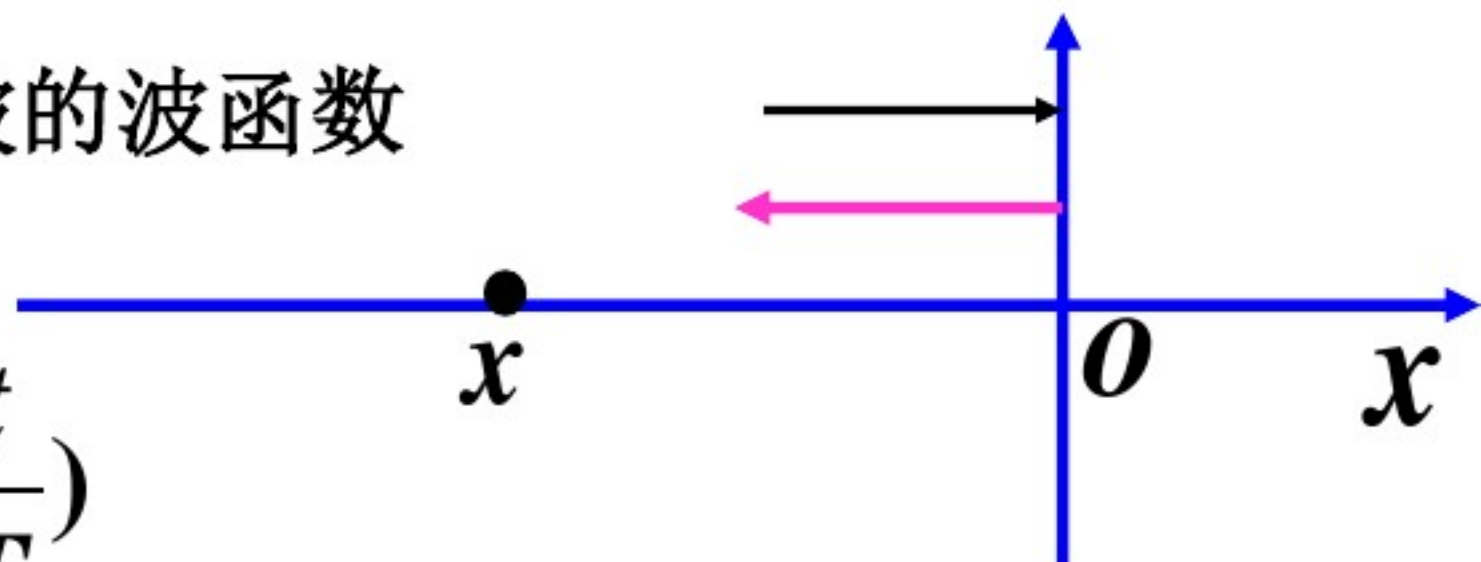
## 8、驻波

[例题] 一列沿  $x$  轴方向传播的入射波的波函数为

$$y = A \cos 2\pi \left( \frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right), \text{在 } x=0 \text{ 处反射, 反射点为一节点}$$

求: (1) 反射波的波函数. (2) 合成波的波函数

(3) 波腹, 波节位置坐标.



解: (1)  $y_1(0, t) = A \cos(2\pi \frac{t}{T})$

$$y_2(0, t) = A \cos(2\pi \frac{t}{T} - \pi) \quad (\text{节点, 半波损失})$$

$$y_2(x, t) = y_2(0, t - \Delta t) = y_2(0, t - \frac{|x|}{u}) = y_2(0, t + \frac{x}{u})$$

$$y_2(x, t) = A \cos[2\pi(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda}) - \pi]$$

**(2)根据波的叠加原理,合成波的波函数为:**

$$y = y_1 + y_2$$

$$= A \cos[2\pi(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda})] + A \cos[2\pi(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda}) - \pi]$$

$$= 2A \cos(2\pi \frac{x}{\lambda} - \frac{\pi}{2}) \cos(2\pi \frac{t}{T} - \frac{\pi}{2})$$

$$= 2A \sin(2\pi \frac{x}{\lambda}) \sin(2\pi \frac{t}{T})$$

(3)形成波腹的各点,振幅最大,即:  $y = 2A \sin(2\pi \frac{x}{\lambda}) \sin(2\pi \frac{t}{T})$

$$\left| \sin 2\pi \frac{x}{\lambda} \right| = 1 \quad \text{亦即:} \quad 2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm (2k + 1) \frac{\pi}{2}$$

故波腹点坐标为:  $x_{\text{腹}} = \pm (2k + 1) \frac{\lambda}{4}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$

形成波节各点,振幅最小,即:  $\sin 2\pi \frac{x}{\lambda} = 0$

$$\text{即:} \quad 2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm k\pi, \quad x_{\text{节}} = \pm k \frac{\lambda}{2} \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

因在  $x = 0$  点反射, 所以  $x$  只取负值及零:

$$x_{\text{腹}} = - (2k + 1) \frac{\lambda}{4},$$

$$x_{\text{节}} = - k \frac{\lambda}{2} \quad k = 0, 1, 2, \dots$$



## 9、能量密度：

$$w = \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) + \varphi_0 \right]$$

## 10、平均能量密度

$$\bar{w} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$$

## 11、平均能流密度（波的强度）：

$$I = u \bar{w} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 u$$

能流密度是单位时间内通过垂直于波速方向的单位截面的平均能量。

## 12、多普勒效应

$$\nu_R = \frac{u \pm V_R}{(u \mp V_s)} \nu_s$$

# 光学

★★ 相位差与光程差的关系：

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} \delta$$



# 1、杨氏双缝干涉

## 明暗纹位置

$$(1) \quad \delta = \frac{nd}{D} x = \begin{cases} \pm k\lambda & \text{明} \\ \pm (2k+1)\frac{\lambda}{2} & \text{暗} \end{cases} \quad (k=0, 1, 2, \dots)$$

$$(2) \quad x = \begin{cases} \pm \frac{D}{nd} k\lambda & \text{明} \\ \pm \frac{D}{nd} (2k+1)\frac{\lambda}{2} & \text{暗} \end{cases} \quad (k=0, 1, 2, \dots)$$

$k=0, x=0$  为中央明纹（零级）中心的位置  
零级暗纹有两条，分别位于中央明纹两侧。

### (3) 相邻明(暗)纹间距:

$$\Delta x = x_{k+1} - x_k = \frac{D}{nd} \lambda$$

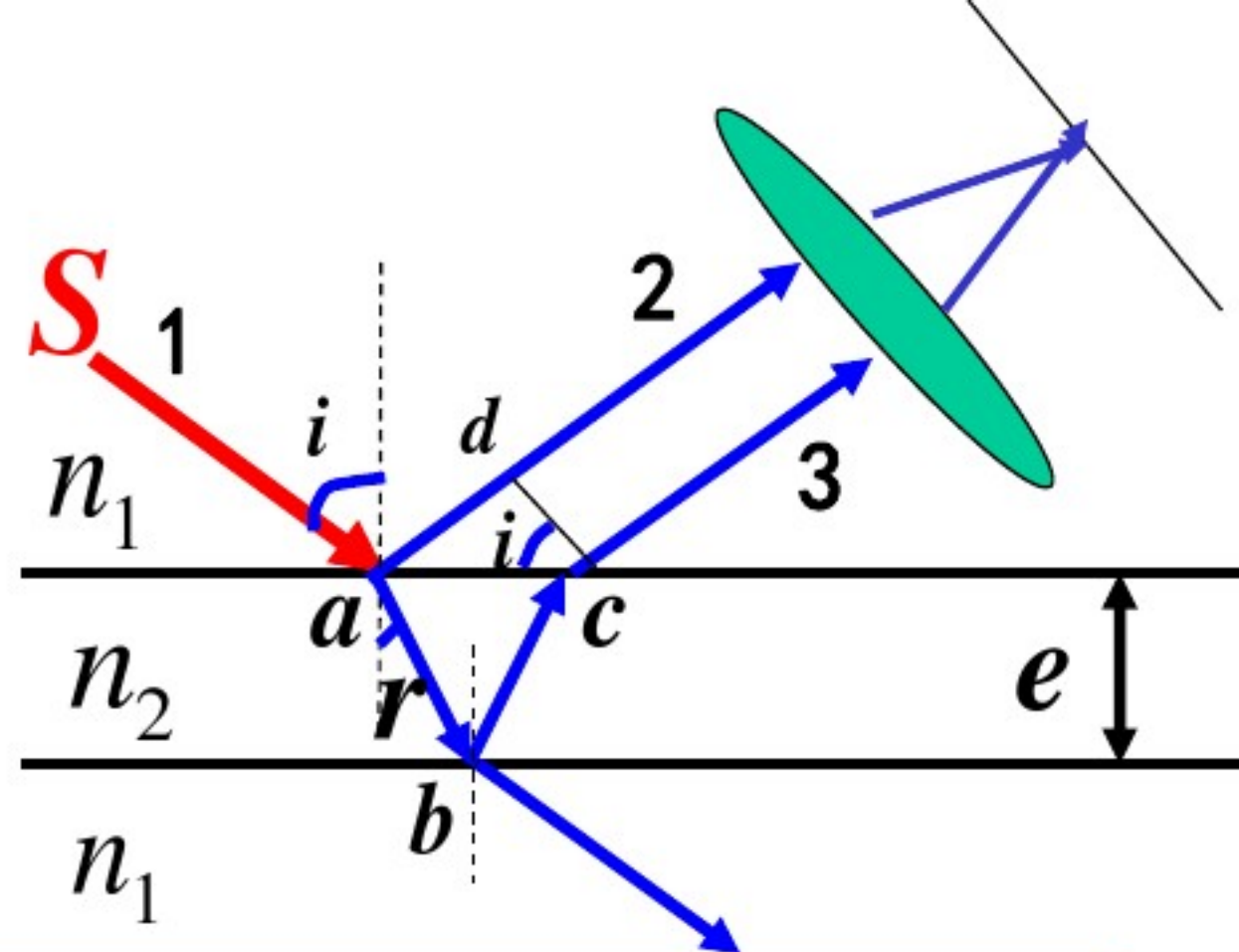
$\lambda$  大的(红光)间距大, 条纹稀

$\lambda$  小的(紫光)间距小, 条纹密

### (4) 一般情况:

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 - \frac{2\pi\delta}{\lambda} = \begin{cases} \pm 2k\pi & \text{明} \\ \pm (2k+1)\pi & \text{暗} \end{cases} \quad (k = 0, 1, 2, \dots)$$

## 2、薄膜干涉（等倾）



(1) 明暗纹条件：

$$\delta = 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \lambda/2 = \begin{cases} k\lambda & (k=1,2,\dots) \text{ 明} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & (k=0,1,\dots) \text{ 暗} \end{cases}$$

**恒正**

(2) 增反与增透：

$$\begin{cases} \text{增反：} \delta = k\lambda \\ \text{增透：} \delta = (2k+1)\frac{\lambda}{2} \end{cases}$$

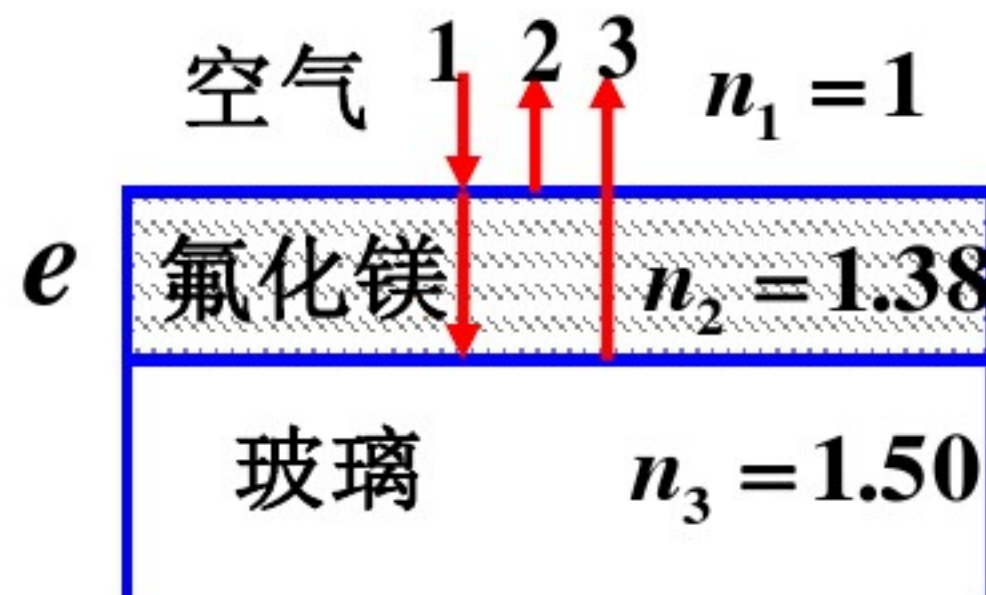


## 注意:

- (1) 增反膜与增透膜是相对而言的, 是相对某些特定 $\lambda$ 而言的。对某 $\lambda_1$ 增反, 而可能同时对某 $\lambda_2$ 增透。
- (2) 光程差 $\delta$ 要视具体  $n_1$ 、 $n_2$ 、 $n_3$  情况 而计算出。

• [例 1]: (如图)

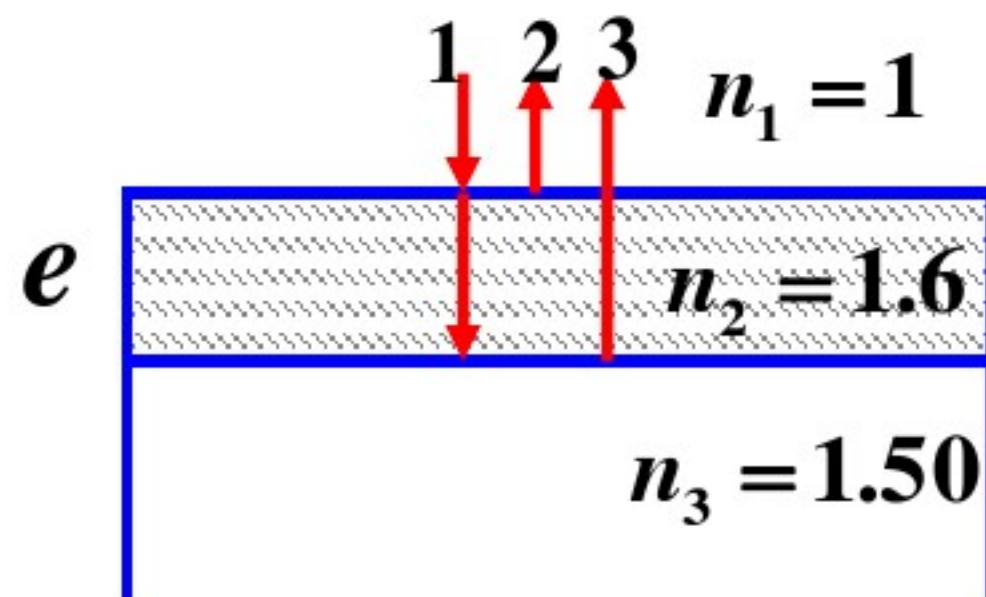
• 当  $n_1 < n_2 < n_3$  时,  $\delta = 2n_2e$  ;



• [例 2]: (如图)

• 当  $n_1 < n_3 < n_2$  时,  $\delta = 2n_2e + \frac{\lambda}{2}$

这时反射线 2 比 1 有半波损失,  
反射线 3 比 1 无半波损失,  
于是 2 比 3 有半波损失。



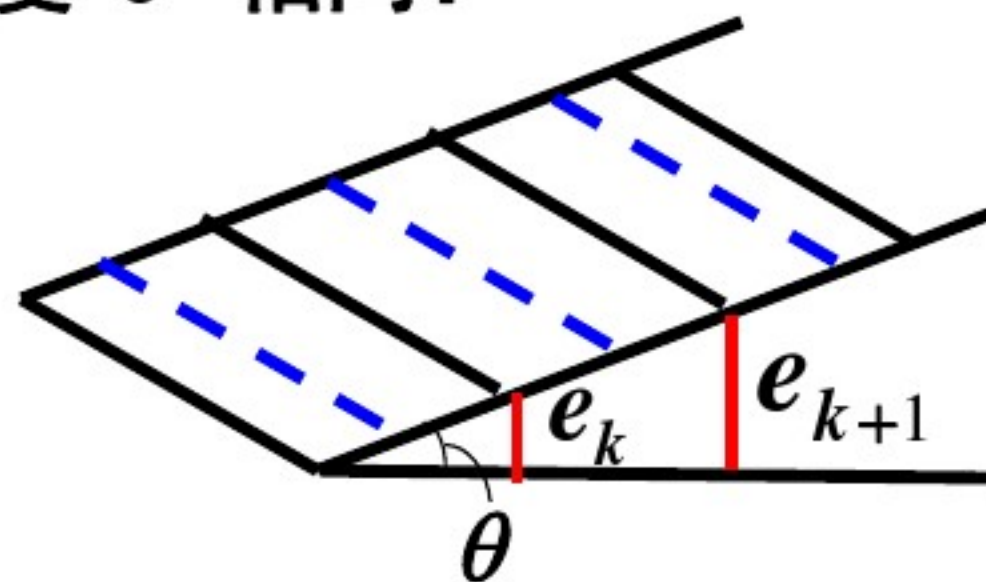
### 3、劈尖干涉（等厚）

①、明暗纹条件：（设空气膜 $n=1$ ）

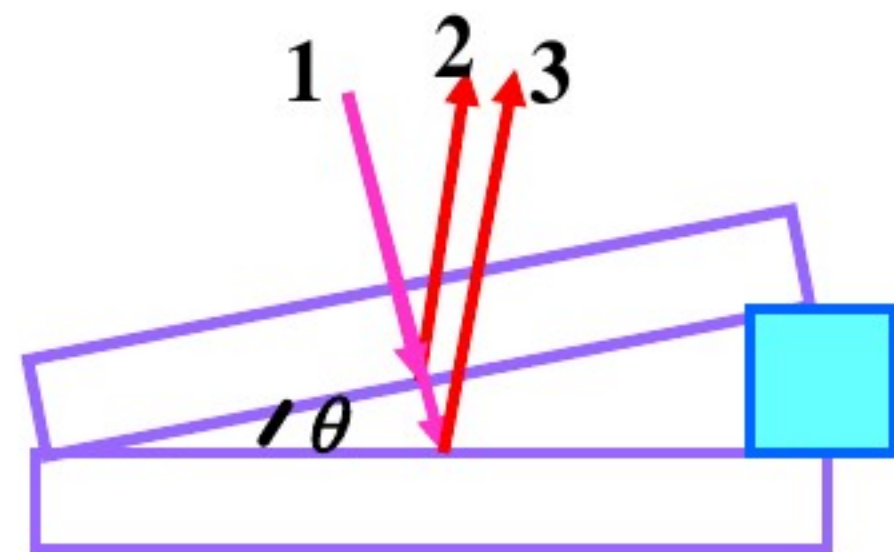
$$\delta = 2e + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & (k=1,2,\dots) \text{ 明} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & (k=0,1,\dots) \text{ 暗} \end{cases}$$

②、等厚干涉：同级条纹（ $k$  相同）厚度  $e$  相同：

$$e = \begin{cases} (2k-1)\frac{\lambda}{4} & (k=1,2,\dots) \text{ 明} \\ k\frac{\lambda}{2} & (k=0,1,\dots) \text{ 暗} \end{cases}$$



③、棱边为**零级暗纹**——  $e=0, \delta=\frac{\lambda}{2}, k=0$





④、相邻两明(暗)纹间厚度差:

$$\Delta e = e_{k+1} - e_k = \frac{\lambda}{2}$$

⑤、相邻两明(暗)纹的间距:

$$l = \frac{\Delta e}{\sin \theta} = \frac{\lambda}{2 \sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2 \theta}$$

$l =$  常数, 所以条纹等距分布。

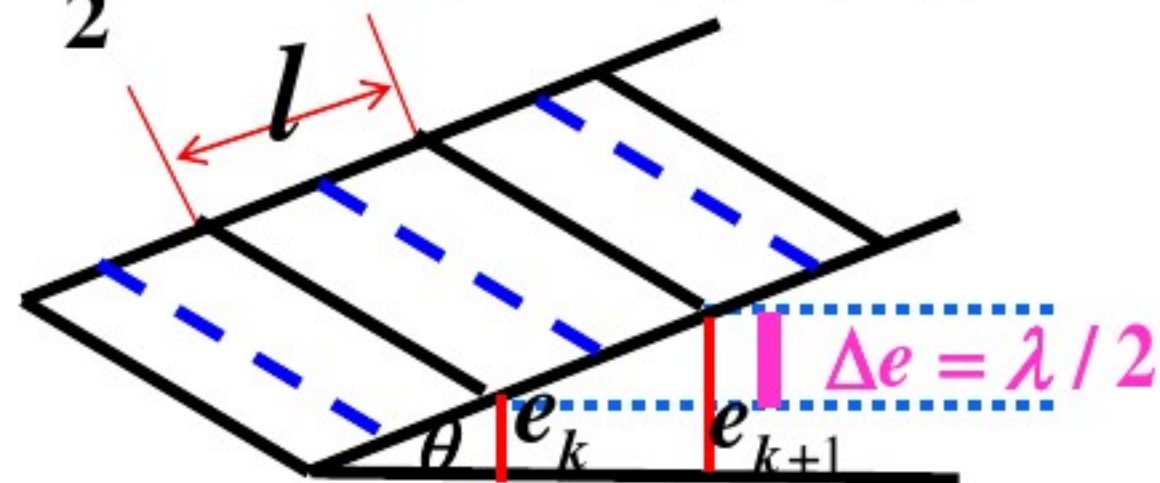
当  $\theta$  逐渐变大时, 条纹由疏变密, 向棱边移动。

当  $\theta$  逐渐变小时, 条纹由密变疏, 远离棱边移动, 扩展。

⑥、当劈尖不是空气, 而是  $n > 1$  的媒质时:

$$\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2}, \quad \Delta e = \frac{\lambda}{2n}, \quad l = \frac{\lambda}{2n \sin \theta}$$

$$e = \begin{cases} (2k-1)\frac{\lambda}{4} & (k=1,2,\dots) \text{明} \\ k\frac{\lambda}{2} & (k=0,1,\dots) \text{暗} \end{cases}$$



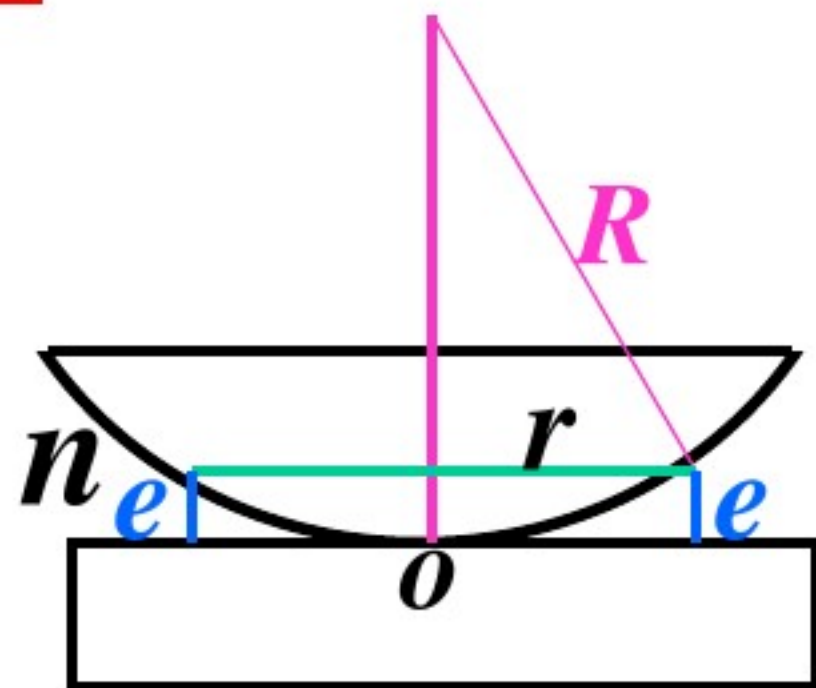
$\begin{cases} \theta \text{ 越小, } l \text{ 越大, 条纹越疏} \\ \theta \text{ 越大, } l \text{ 越小, 条纹越密} \end{cases}$



## 4、牛顿环（等效于一圈劈尖）

### ①光程差和明暗条纹条件：

$$\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & (k = 1, 2, \dots) \text{ 明} \\ (2k + 1)\frac{\lambda}{2} & (k = 0, 1, \dots) \text{ 暗} \end{cases}$$



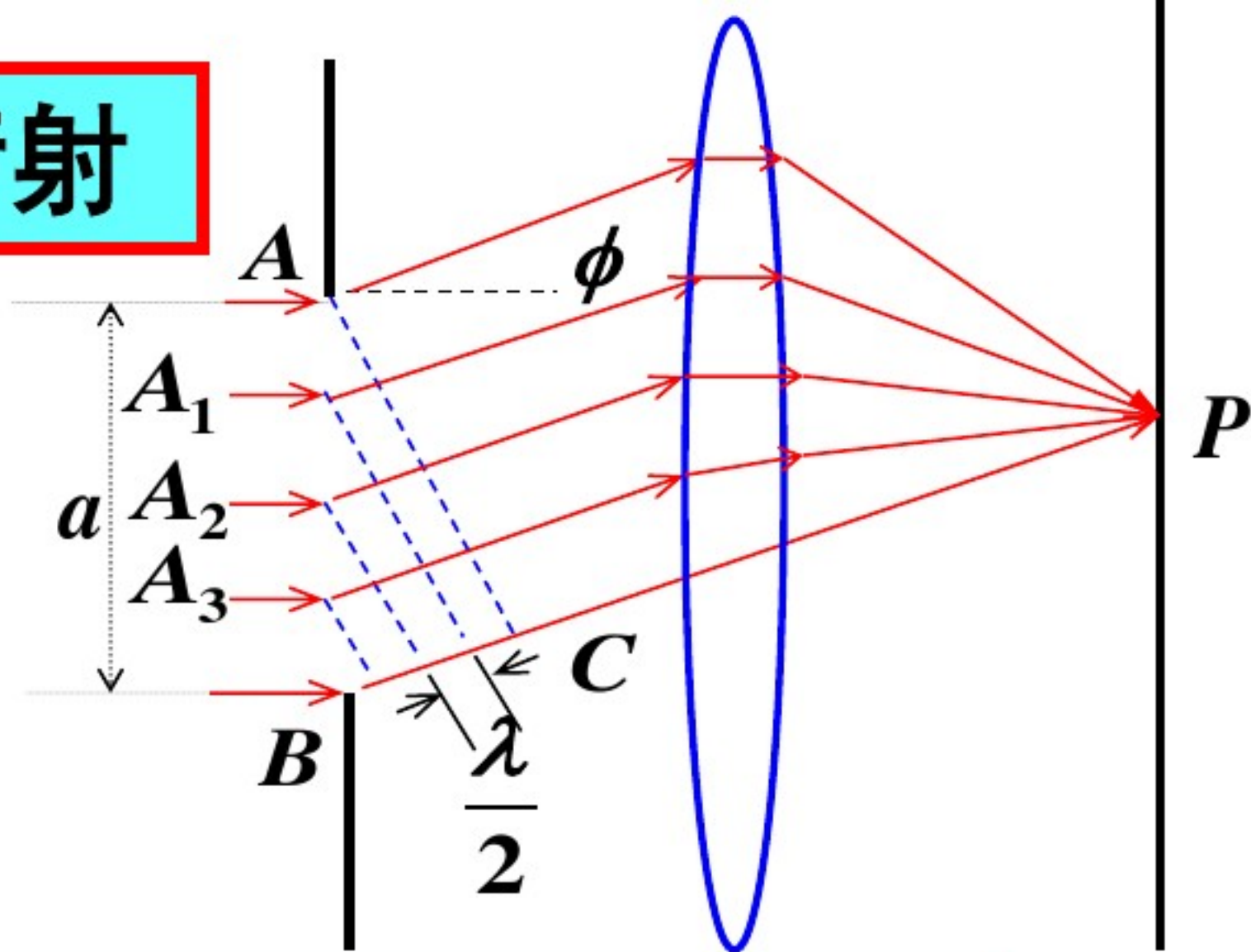
### ②中央（ $e = 0$ ）为零级暗纹（ $k = 0, r = 0$ ）

### ③ $e = r^2 / 2R$

### ④牛顿环半径

$$r = \begin{cases} \sqrt{\frac{(2k - 1)R\lambda}{2n}} & \text{明 } (k = 1, 2, 3 \dots) \\ \sqrt{\frac{kR\lambda}{n}} & \text{暗 } (k = 0, 1, 2, 3 \dots) \end{cases}$$

## 5、单缝夫琅禾费衍射



明暗纹条件：

$$a \sin \phi = \pm 2k \frac{\lambda}{2} = \pm k \lambda \quad (k = 1, 2, \dots) \quad \text{暗}$$

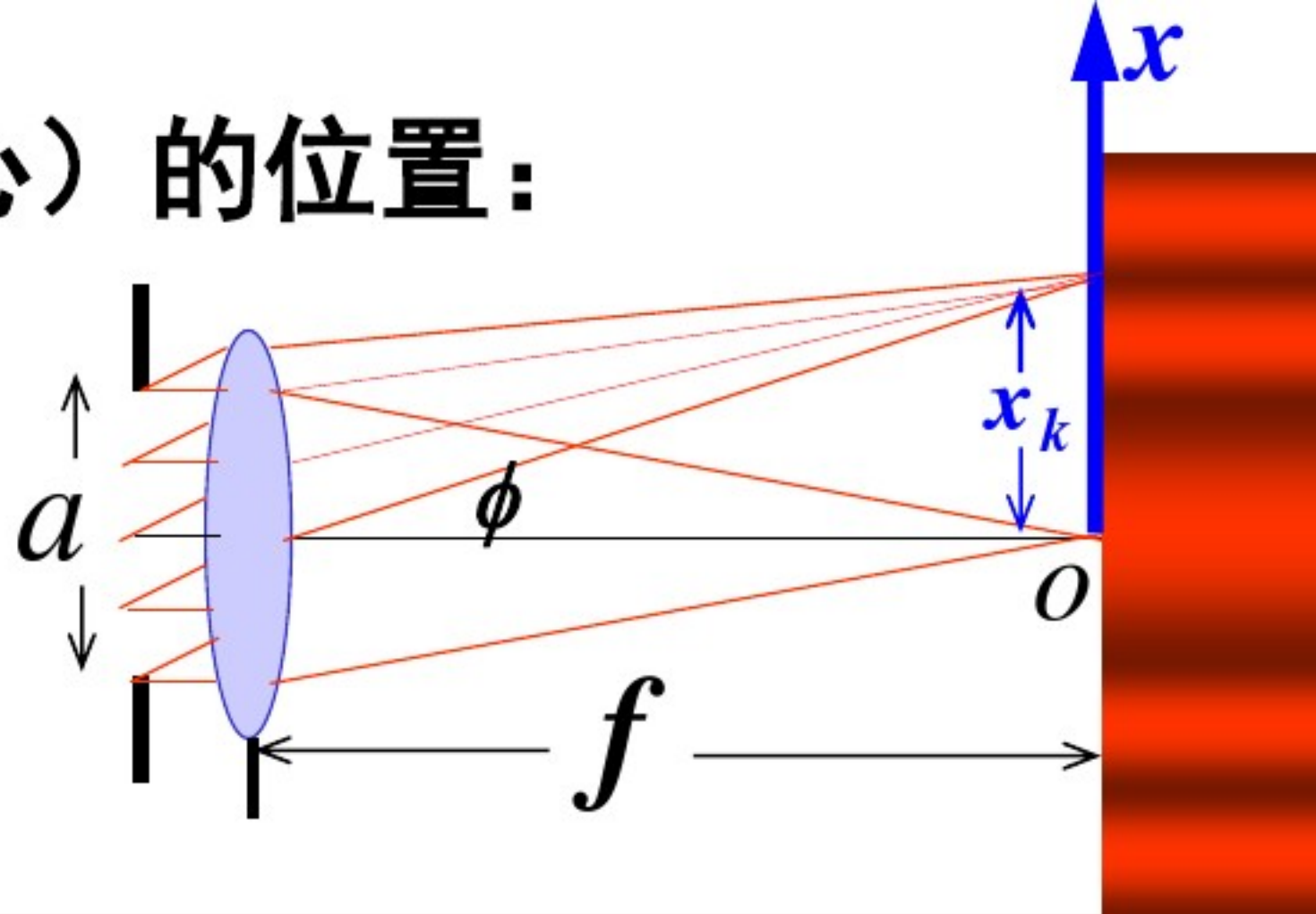
①

$$a \sin \phi = \pm (2k + 1) \frac{\lambda}{2} \quad (k = 1, 2, \dots) \quad \text{明}$$

② 中央为零级明纹  $\phi = 0, \delta = a \sin \phi = 0, N = 0$



### ③ 各级条纹（中心）的位置：



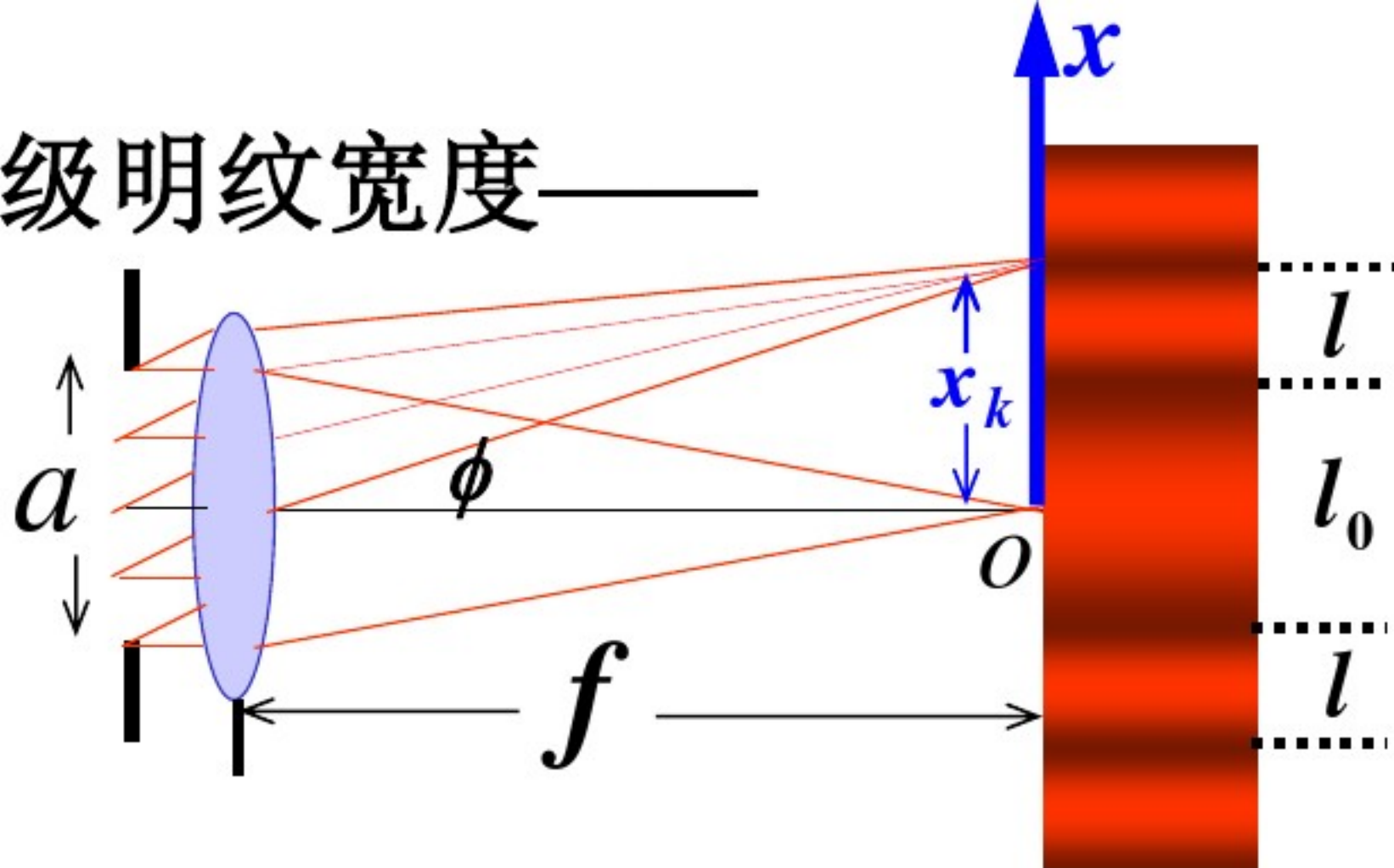
$$(1) \text{ 暗纹: } x_k = \pm k \frac{f}{a} \lambda \quad (k = 1, 2, \dots)$$

$$(2) \text{ 明纹: } x_k = \pm (2k + 1) \frac{f}{2a} \lambda \quad (k = 1, 2, \dots)$$



#### ④ 中央明纹及各次级明纹宽度——

$$l_0 = 2 \frac{\lambda}{a} f = 2l$$



## 6、圆孔衍射

$$\sin \theta_0 = 1.22 \frac{\lambda}{D}$$

## 7、光栅衍射

### ① 光栅方程

$$\delta = (a + b) \sin \phi = \pm k \lambda \quad (k = 0, 1, 2, \dots) \text{明 (主极大)}$$

### ② 能观察到的主极大的最大级数

$$k < \frac{a + b}{\lambda}$$

### ③ 谱线缺级级数为:

$$k = \frac{a + b}{a} k'$$

$$(k' = 1, 2, \dots)$$

## 8、布喇格公式

$$2d \sin \theta = k \lambda$$

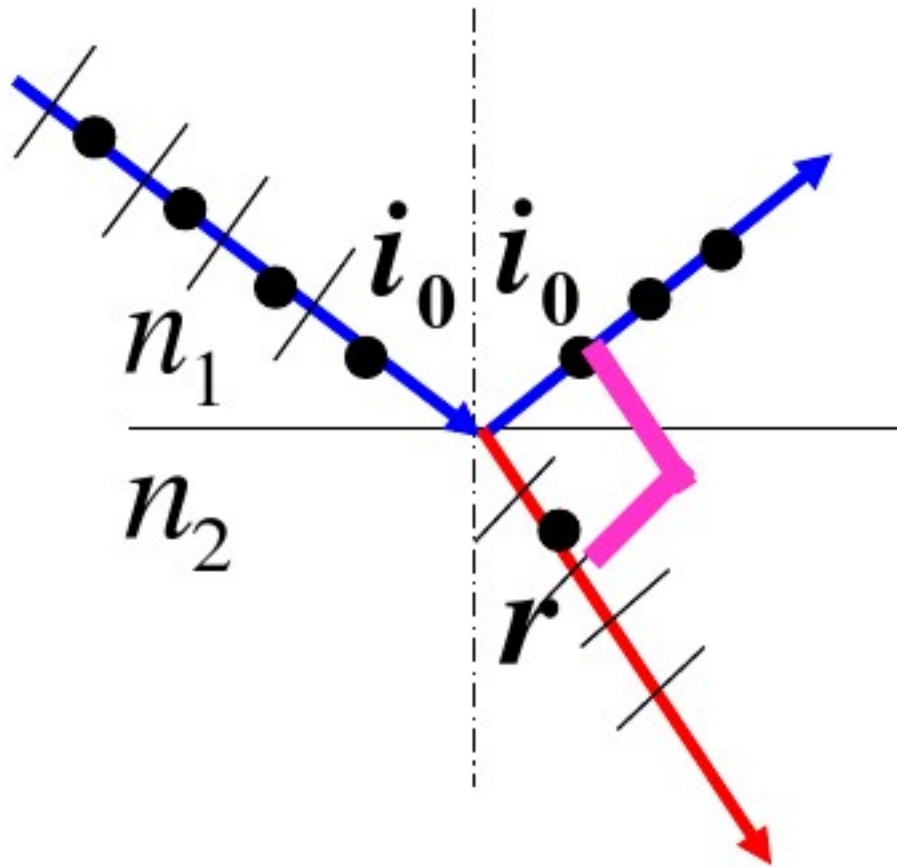
## 9、马吕斯定律

$$I = I_0 \cos^2 \theta$$

## 10、布儒斯特定律

$$\tan i_0 = \frac{n_2}{n_1}$$

$$i_0 + r = 90^\circ$$



反射光线与折射光线垂直！



双折射：

遵守折射定律的折射光——寻常光（ $o$ 光）。

不遵守折射定律的折射光——非常光（ $e$ 光）。

旋光现象