

(未特殊说明, 则 k 从 0 开始). (请配合很潦草的提纲使用)

(1) 简谐运动.

① 简谐运动判断条件:

② $F = ma = (\quad)$

$a = (\quad) = (\quad)$ 则 $\omega^2 = (\quad)$

③ $x = \underline{\hspace{2cm}}$

$v = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

$a = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

④ $a_{\max} = (\quad)$ $v_{\max} = (\quad)$

⑤ $T = (\quad)$, $\nu = (\quad)$, $\omega = (\quad) = (\quad) = (\quad)$

$T = (\quad)$

⑥ $t=0$ 时, 若已知 x_0, v_0 , 则:

$$\left. \begin{array}{l} x_0 = (\quad) \\ v_0 = (\quad) \end{array} \right\} \begin{array}{l} A = (\quad) \\ \tan \varphi = (\quad) \end{array}$$

⑦ $E_k = \frac{1}{2} m v^2 = (\quad)$

$E_p = \frac{1}{2} k x^2 = \underline{\hspace{2cm}}$

$E_{\text{总}} = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

由 $\frac{1}{2} k A^2 = \frac{1}{2} k x_0^2 + \frac{1}{2} m v_0^2$ 得 $A =$

(2) 单摆

$a = (\quad)$ $\omega = (\quad)$ $T = \frac{2\pi}{\omega} = (\quad)$

设月球重力加速度为 $g_{\text{月}}$, 地球为 g , 已知单摆在地球上有 T_1 , 月球上有 T_2 .

则 $g_{\text{月}} = (\quad)$

* (3) 复摆

$a = (\quad)$ $\omega = (\quad)$ $T = (\quad)$

(4) 同向同频简谐运动合成

(示意图)

$$\left. \begin{array}{l} x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi) \\ x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi) \end{array} \right\} \text{则}$$

$x = \underline{\hspace{2cm}}$

$A = \underline{\hspace{2cm}}$

$\tan \varphi = \underline{\hspace{2cm}}$

若 $\Delta \varphi = 2k\pi$, 则 $A = \underline{\hspace{2cm}}$

若 $\Delta \varphi = (2k+1)\pi$, 则 $A = \underline{\hspace{2cm}}$

(5) 互相垂直同频简谐运动合成

知道用旋转矢量法找某个特定点的思路即可.

(6) 不同向不同频简谐运动合成

已知 x_1 和 x_2 两个简谐运动

合振幅变化的周期 $T = (\quad)$, 拍频 $\nu = (\quad)$

7) 波动

① 波动方程 (初相为0): $y = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

$$u = (\quad), T = (\quad), v = \frac{1}{T} = (\quad)$$

② 推广至一般情形: 波动沿 Ox 正向传播, 且已知距点 O 为 x_0 , 点 Q 的振动规律为 $y = A \cos[\omega t + \varphi]$. 则距点 O 为 x (在点 Q 右侧) 的点 P 波动方程为 $y = \underline{\hspace{2cm}}$.

③ 同一时刻波形图 x_1, x_2 两点

$$\Delta\varphi = \varphi_1 - \varphi_2 = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$$

④ 波动能量密度 $w = \frac{dW}{dV} = \underline{\rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{v})}$

$$\text{平均能量密度 } \bar{w} = \underline{\hspace{2cm}}$$

$$\text{能流密度 } I = \frac{\bar{P}}{S} = \bar{w} u = \underline{\hspace{2cm}} \quad (W/m^2)$$

⑤ 干涉加强与减弱的条件.

$$\text{已知 } \begin{cases} y_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1 - 2\pi \frac{r_1}{\lambda}) \\ y_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2 - 2\pi \frac{r_2}{\lambda}) \end{cases}$$

则合振动振幅 $A = \underline{\hspace{2cm}}$

$$\Delta\varphi = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$$

$$A_{\max} \text{ 应满足 } \Delta\varphi = \underline{\hspace{2cm}}, A = A_1 + A_2$$

$$A_{\min} \text{ 应满足 } \Delta\varphi = \underline{\hspace{2cm}}, A = |A_1 - A_2|$$

若 $\varphi_1 = \varphi_2$, 则 $\delta = r_2 - r_1$

干涉加强: $\delta = r_2 - r_1 = (\quad)$; 干涉减弱 $\delta = r_2 - r_1 = (\quad)$

8) 驻波.

$$\begin{cases} y_1 = A \cos[2\pi(\nu t - \frac{x}{\lambda})] \\ y_2 = A \cos[2\pi(\nu t - \frac{x}{\lambda})] \end{cases} \quad (\text{运用三角和差化积公式})$$

① 驻波方程 $y = \underline{\hspace{2cm}}$

② 波节位置: $2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} = (\quad), x = \underline{\hspace{2cm}}$

波腹位置: $|2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda}| = (\quad), x = \underline{\hspace{2cm}}$

$$\Delta x_{\text{波节}} = x_{n+1} - x_n = \underline{\hspace{2cm}}$$

$$\Delta x_{\text{波腹}} = x_{n+1} - x_n = \underline{\hspace{2cm}}$$

10) 多普勒效应.

① 源不动我动 (v_0)

$$\text{近: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}} \quad \text{远: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}}$$

② 源动我不动 (v_0)

$$\text{近: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}} \quad \text{远: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}}$$

③ 源动我也动 ($v_{\text{源}}, v_{\text{我}}$)

$$\text{源近我远: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}}$$

$$\text{源近我近: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}}$$

$$\text{源远我近: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}}$$

$$\text{源远我远: } \nu' = \underline{\hspace{2cm}}$$

(11) 杨氏双缝干涉

(示意图)

① $\Delta r = r_2 - r_1 \approx (\quad)$

② 若B为明纹中心, $d \sin \theta = \underline{\hspace{2cm}}$

③ 对于点O, $\theta=0, \Delta r=0, k=0$, 是中央 .

④ 因 $d' \gg d$, $\sin \theta \approx \tan \theta = (\quad)$

干涉加强: $= \pm k \lambda$

干涉减弱: $= \pm \frac{(2k+1)}{2} \lambda$

⑤ 相邻明纹(暗纹)间距: $\Delta x = x_{k+1} - x_k = \underline{\hspace{2cm}}$

(12) 劳埃德镜 (示意图).

出现实验的现象是为说明 S_2

虚的毕竟是虚的, 真正通过 S_1

反射打到屏上是存在 的.

(13) 光程

$\Delta \varphi = 2\pi \frac{L}{\lambda_n} = \underline{\hspace{2cm}}$

(14) 薄膜干涉

(示意图)

① 光程差 $\Delta l = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

根据折射定律 $n_1 \sin i = n_2 \sin r$

$\Delta l = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

$= \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

又取附加光程差 , 则 $\Delta r = \underline{\hspace{2cm}}$

{ 干涉加强: $\Delta r = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

{ 干涉减弱: $\Delta r = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

当光垂直入射时 ($i=0$).

{ 干涉加强: $\Delta r = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

{ 干涉减弱: $\Delta r = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

(15) 劈尖.

(示意图). $n_1 > n_{\text{空气}}$.

① $\Delta = \underline{\hspace{2cm}}$

② $\begin{cases} \text{干涉极大: } \Delta = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}} \\ \text{干涉极小: } \Delta = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}} \end{cases}$

③ 在棱边处, $d = \underline{\hspace{2cm}}$, $\Delta = \underline{\hspace{2cm}}$, 呈现 条纹.

④ 设第 k 级明纹处劈尖厚度为 d_k , 第 $k+1$ 级明纹处为 d_{k+1} .

则 $d_{k+1} - d_k = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$.

⑤ 一般劈尖夹角 θ 很小, 若相邻两明(暗)纹间距为 b , $\because \theta \approx \frac{D}{L} \rightarrow \theta \approx \frac{\lambda_n}{2b}$

$\therefore D = \underline{\hspace{2cm}}$

若已知观察到 N 条条纹, 则 $D = \underline{\hspace{2cm}}$.

(16) 牛顿环.

(示意图).

① 环半径 $r = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

光程差 $\Delta = \underline{\hspace{2cm}}$.

$\begin{cases} \text{明环半径 } r = \underline{\hspace{2cm}} \\ \text{暗环半径 } r = \underline{\hspace{2cm}} \end{cases}$

$\begin{cases} \text{明环半径 } r = \underline{\hspace{2cm}} \\ \text{暗环半径 } r = \underline{\hspace{2cm}} \end{cases}$

② 在透镜与玻璃接触处, $d = \underline{\hspace{2cm}}$, $\Delta = \underline{\hspace{2cm}}$, 中心为 .

若为“油膜 + 玻璃”, 则中心为 , 因为半波损失 $\times 2$
 $= \underline{\hspace{2cm}}$ 半波损失

(17) 迈克尔逊干涉仪

(原理图).

算得 M_1 移动距离

$\Delta d = \underline{\hspace{2cm}}$

(18) 单缝衍射.

① 光程差 $\Delta = \underline{\hspace{2cm}}$

(示意图)

② 菲涅尔半波带法.

若恰满足 $b \sin \theta = \pm k \cdot \frac{\lambda}{2}$.

则当 k 为偶数, 半波带们最终总效果为 纹中心.

则当 k 为奇数, 半波带们最终总效果为 纹中心.

③ 一般数学表达.

干涉加强: $b \sin \theta = \underline{\hspace{2cm}}$ $\left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} k \text{ 均不为 } \underline{\hspace{2cm}}$.

干涉减弱: $b \sin \theta = \underline{\hspace{2cm}}$ $\left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} \text{与 } \underline{\hspace{2cm}} \text{ 双缝不要混淆}$

④ 由于 $\sin \theta \approx \tan \theta$. 条纹在屏上距中心 O 的距离 $x = \underline{\hspace{2cm}}$.

第一级暗纹距中心 O : $x_1 = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$.

中央明纹宽度: $\Delta x_0 = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$

其他任两相邻明(暗)纹宽度为:

$\Delta x = \theta_{k+1} f - \theta_k f = \underline{\hspace{2cm}}$

(19) 圆孔衍射

① 单光源艾里斑 $2\theta = \underline{\hspace{2cm}} = \underline{\hspace{2cm}}$
(示意图)

② 双光源艾里斑 $\theta_0 = \underline{\hspace{2cm}}$ (瑞利判据).
(示意图)

①②中 θ 和 θ_0 是两种不同的张角.

(20) 衍射光栅

① 光栅常数 $d = \underline{\hspace{2cm}}$.

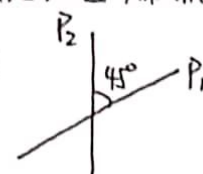
② 光栅方程 (垂直入射) $d \sin \varphi = \underline{\hspace{2cm}}$.


③ 光栅方程 (非垂直入射) $d(\sin \varphi \pm \sin i) = \pm k\lambda$. [10-25 (3)]

(21) 马吕斯定律

$I = \underline{\hspace{2cm}}$.

自然光经过偏振片 P_1 光强由 I_0 变为 $\underline{\hspace{2cm}}$.

经过  P_2 45° P_1 , 光强再由 $\frac{I_0}{2}$ 变为 $\underline{\hspace{2cm}}$.

再经过  P_2 30° P_1 , 光强由 $\frac{I_0}{4}$ 变为 $\underline{\hspace{2cm}}$.

(22) 布儒斯特定律: $\tan i_B = \frac{n_2}{n_1}$ 时, 会发生什么?

(23) 双折射现象.