

大学物理 B Note

Chapter 9 振动

by Empty

Chapter 10 波动

Chapter 11 光学 { 几何
波动

Chapter 12 气体动理论

Chapter 13 热力学基础

Chapter 15 量子物理

Chapter 9 振动

概念:

振动:

{ 狭义 (机械振动): 质点位置在某点附近随时间往复变化.

{ 广义: 任一物理量随时间周期性变化.

{ 自由振动 { 无阻尼 ~
 { 阻尼 ~
 { 无阻尼自由端振动
 { 无阻尼自由非端振动
{ 受迫振动

简谐运动 $\begin{matrix} \text{合成} \\ \longleftrightarrow \\ \text{分解} \end{matrix}$ 复杂振动

简谐振动: 可用时间的正余弦函数描述

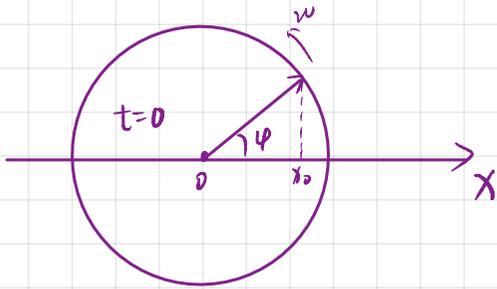
$$x = A \cos(\omega t + \varphi)$$

振幅 A , 频率 ν , 周期 T , 角频率 ω , 相位 φ

$$T = \frac{2\pi}{\omega}, \quad \nu = \frac{1}{T}, \quad \varphi = \omega t + \varphi \quad (\text{弹簧振子 } \omega^2 = \frac{k}{m})$$

$$\begin{cases} A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}} \\ \tan \varphi = \frac{-v_0}{\omega x_0} \end{cases} \quad (\text{当 } t=0, x=x_0, v=v_0)$$

旋转矢量法



摆. (对 $\sin\theta$ 近似为 θ)

简谐振动能量:

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

$$\omega^2 = \frac{k}{m}$$

$$v = -\omega A \sin(\omega t + \varphi)$$

$$\bar{E}_k = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \sin^2(\omega t + \varphi)$$

$$\bar{E}_p = \frac{1}{2} k x^2 = \frac{1}{2} k A^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$$

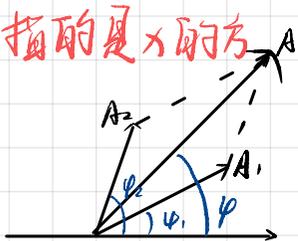
$$= \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$$

$$\underline{\bar{E} = \bar{E}_k + \bar{E}_p = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2}$$

简谐振动合成: (注: 同向指的是x的方向)

一. 同频同向

$$\text{分: } \begin{cases} x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \\ x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2) \end{cases}$$



$$\text{合: } x = A \cos(\omega t + \varphi)$$

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\varphi_2 - \varphi_1)} \quad (\text{余弦定理})$$

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

同向加强, 反向弱.

$$\Delta \varphi = 2k\pi$$

$$\Delta \varphi = (2k+1)\pi$$

二. 同频垂直

轨迹:

$$\Delta \varphi = \begin{cases} k\pi & \text{直线} \\ \frac{2k+1}{2}\pi & \text{正椭圆} \\ \text{其他} & \text{斜椭圆} \end{cases}$$

三. 同向不同频 拍

$$\text{拍频: } \nu = |\nu_1 - \nu_2|$$

阻尼振动: 振幅随时间减小

存在阻尼, 阻力 $F_r = -Cv$ ^{阻力系数}

得: $x = Ae^{-\delta t} \cos(\omega t + \varphi)$

$$\begin{cases} \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} & \text{固有角频率} \\ \delta = \frac{C}{2m} & \text{阻尼系数} \\ \omega = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \omega_0^2 > \delta^2 & \text{过阻尼} \\ \omega_0^2 < \delta^2 & \text{欠阻尼} \\ \omega_0^2 = \delta^2 & \text{临界阻尼} \end{cases}$$

受迫振动: 在周期性外力下的振动

$$\frac{F \cos \omega t}{\text{驱动力}}$$

(太复杂了不记)

Chapter 10 波动

机械波: 机械振动 \rightarrow 弹性介质 (固液气)

横波 & 纵波

横波: 振动的方向 \perp 传播方向 介质不能切变

纵波: 振动的方向与传播方向同向

简谐波: 波源及介质中各点均作简谐振动

基本物理量:

波长 λ , 周期 T , 频率 ν , 波速 u

$$\left\{ \begin{array}{l} u_{\text{横}} = \sqrt{\frac{G}{\rho}}, \quad u_{\text{纵}} = \sqrt{\frac{E}{\rho}} \quad \text{固} \\ u = \sqrt{\frac{K}{\rho}} \quad \text{液气} \end{array} \right.$$

$$\nu = \frac{1}{T}$$

$$\lambda = uT$$

波线、波面、波前

波线: 传播方向

波面: 同相位点的集合

波前: 最前面的波面 (代表着波源的最初状态)

平面简谐波 波函数

★ 已知原点振动方程: $y = A \cos(\omega t + \varphi)$

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

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

$$= A \cos\left[\omega t + \varphi - \frac{2\pi}{\lambda}x\right]$$

若已知 x_0 点振动方程: $y = A \cos(\omega t + \varphi)$

$$y = A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x - x_0}{u}\right) + \varphi\right]$$

波能量: 体积元能量

$$dW = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega\left(t - \frac{x}{u}\right) dV$$

能量密度: 单位体积内值的波能量

$$w = \frac{dW}{dV} = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega\left(t - \frac{x}{u}\right), \text{ 单位 } J/m^3$$

平均能流密度: 能量密度在一个周期内的均值

$$\bar{w} = \frac{1}{T} \int_0^T w dt = \frac{1}{2} \rho w^2 A^2$$

能流: 单位时间内垂直通过某一面积的能流

$$P = w u S, \text{ 单位 } w$$

平均能流:

$$\bar{P} = \bar{w} u S \text{ 单位, } w$$

能流密度 (波的强度) I : 通过垂直于波传播方向的单位面积的平均能流

$$I = \frac{\bar{P}}{S} = \bar{w} u = \frac{1}{2} \rho w^2 A^2 u \quad \text{单位, } w/m^2$$

惠更斯原理:

介质中, 波动传播到各点都可以看成是发射子波的子波源, 在其后任意时刻, 子波的包络即为新波前

波的衍射:

波在传播过程中遇到障碍, 能绕过它的边缘传播

波的干涉:

波的叠加:

波传播独立: 波与波的传播互不影响
 波的叠加: 各波作用结果的矢量和

波的干涉:

频率相同, 振动方向平行, 相位差恒定的两列波相遇时, 某些地方振动始终加强, 某些地方始终减弱

1) 条件: $\begin{cases} \text{频率相同} \\ \text{振动方向相同} \\ \text{相位差恒定} \end{cases}$ 称之为相干波

2) 定量讨论:

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

$\begin{cases} \Delta\varphi = 2k\pi, \text{最大} \\ \Delta\varphi = (2k+1)\pi, \text{最小} \end{cases}$

$$\Delta\varphi = \left(\varphi_2 - \frac{2\pi r_2}{\lambda}\right) - \left(\varphi_1 - \frac{2\pi r_1}{\lambda}\right)$$

$$= (\varphi_2 - \varphi_1) + \frac{2\pi}{\lambda}(r_1 - r_2)$$

当 $\varphi_1 = \varphi_2$, 即波同初相.

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda}(r_1 - r_2) = \frac{2\pi}{\lambda} \delta \quad \delta - \text{波程差}$$

转比为: $\begin{cases} \delta = 2k \frac{\lambda}{2} & \text{半波长偶数倍} \end{cases}$

$$|\delta = (2k+1) \frac{\lambda}{2}$$

驻波:

合成波各质元以确定的 **不同振幅** 在各平衡位置附近振动

条件: 振幅、频率、传播速度均相同的两列相干波, 在同一直线沿相反方向传播叠加而成, 是一种特殊的干涉。

驻波方程:

$$y_1 = A \cos 2\pi \left(vt - \frac{x}{\lambda} \right)$$

$$y_2 = A \cos 2\pi \left(vt + \frac{x}{\lambda} \right)$$

$$y = y_1 + y_2$$

$$= \underline{2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda}} \cos 2\pi vt$$

$|2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda}|$ 只与 x 有关, 与 t 无关

$$|\cos 2\pi \frac{x}{\lambda}| = \begin{cases} 0 & \frac{2\pi}{\lambda} x = \frac{2k+1}{2} \pi & \text{波节} & x = (2k+1) \frac{\lambda}{4} \\ 1 & \frac{2\pi}{\lambda} x = k\pi & \text{波腹} & x = 2k \cdot \frac{\lambda}{4} \end{cases}$$

半波损失:

波疏 \rightarrow 波密, $\delta + \frac{\lambda}{2}$

驻波能量:

无能量传播, 动能集中在波腹, 势能集中在波节

振动的简正模式:

两端固定的弦线产生 端点为波节的驻波 满足的条件是:

$$l = n \frac{\lambda_n}{2}, \quad n = 1, 2, \dots$$

多普勒效应:

波源和接收器间存在相对运动使接受频率与波频率不同的现象

接收频率 ν'

波频率: ν

波速: u

$$\nu' = \frac{u \pm v_o}{u \mp v_s} \nu$$

$\begin{cases} v_o: \text{接收器速度} & \text{靠近} +, \text{远离} - \\ v_s: \text{波源速度} & \text{靠近} -, \text{远离} + \end{cases}$

电磁波:

能量密度: $w = \frac{1}{2}(\epsilon E^2 + \mu H^2)$

能流密度 $I = EH$

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$