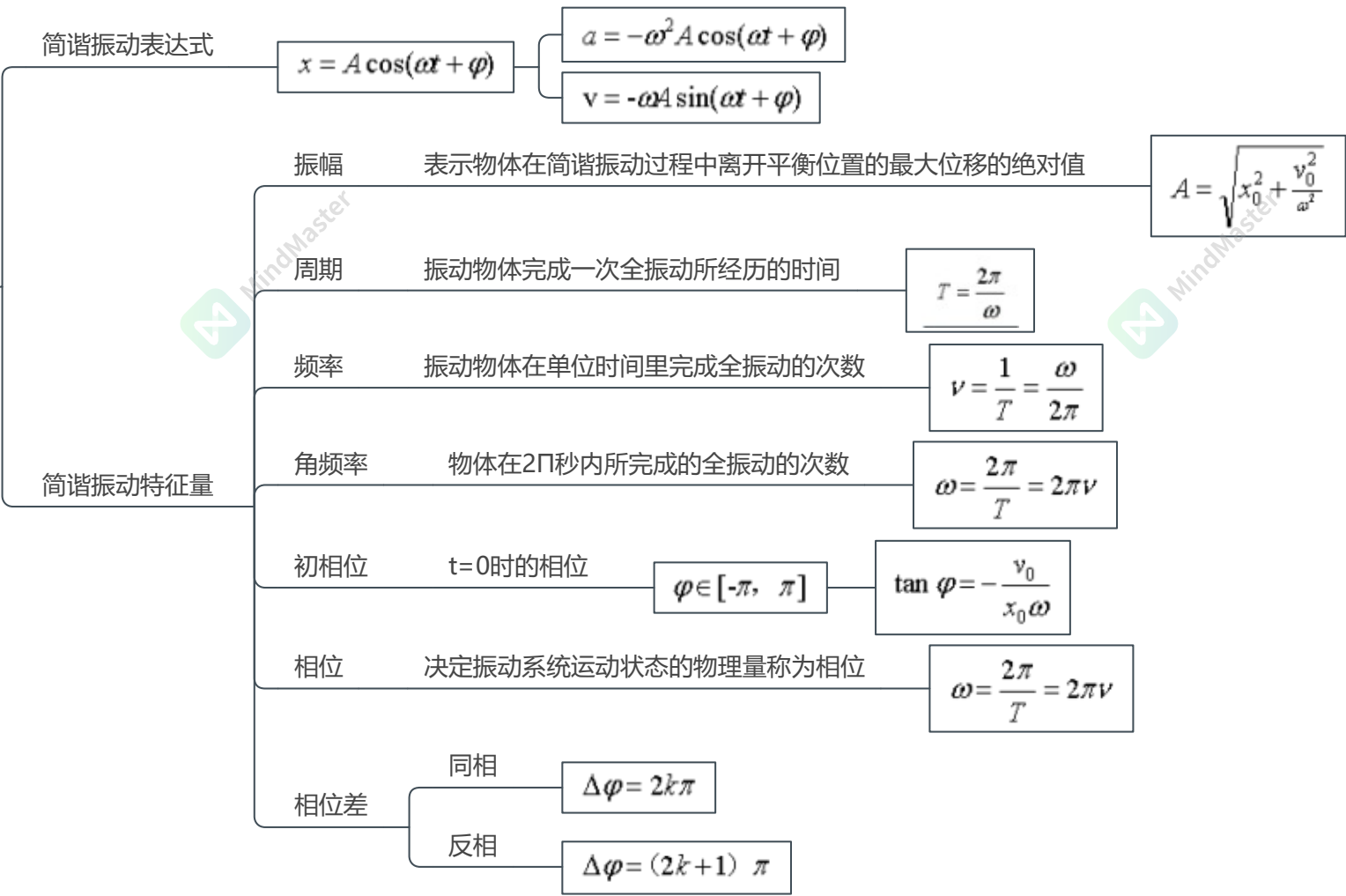


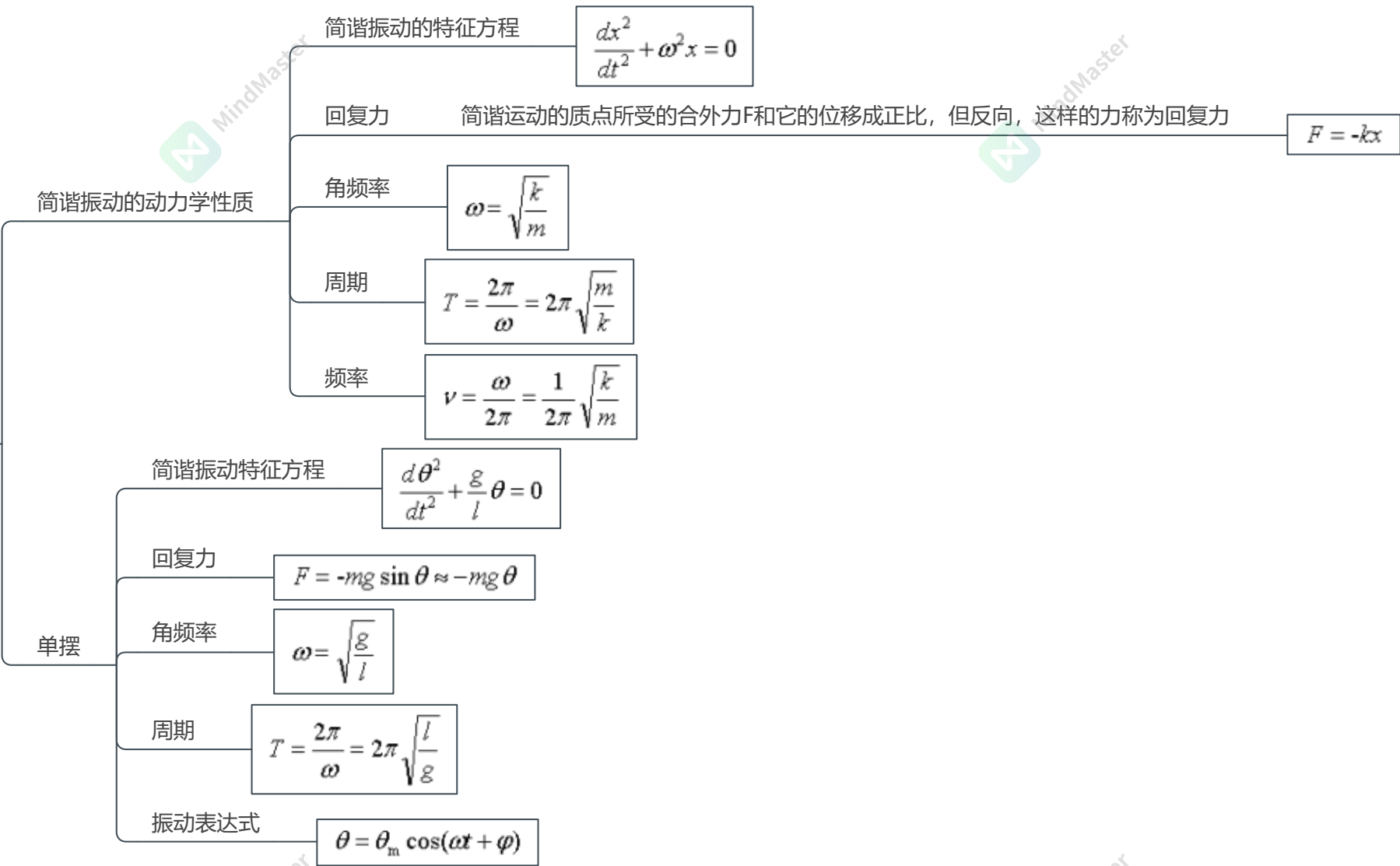
简谐振动及其描述

简谐振动的运动学描述

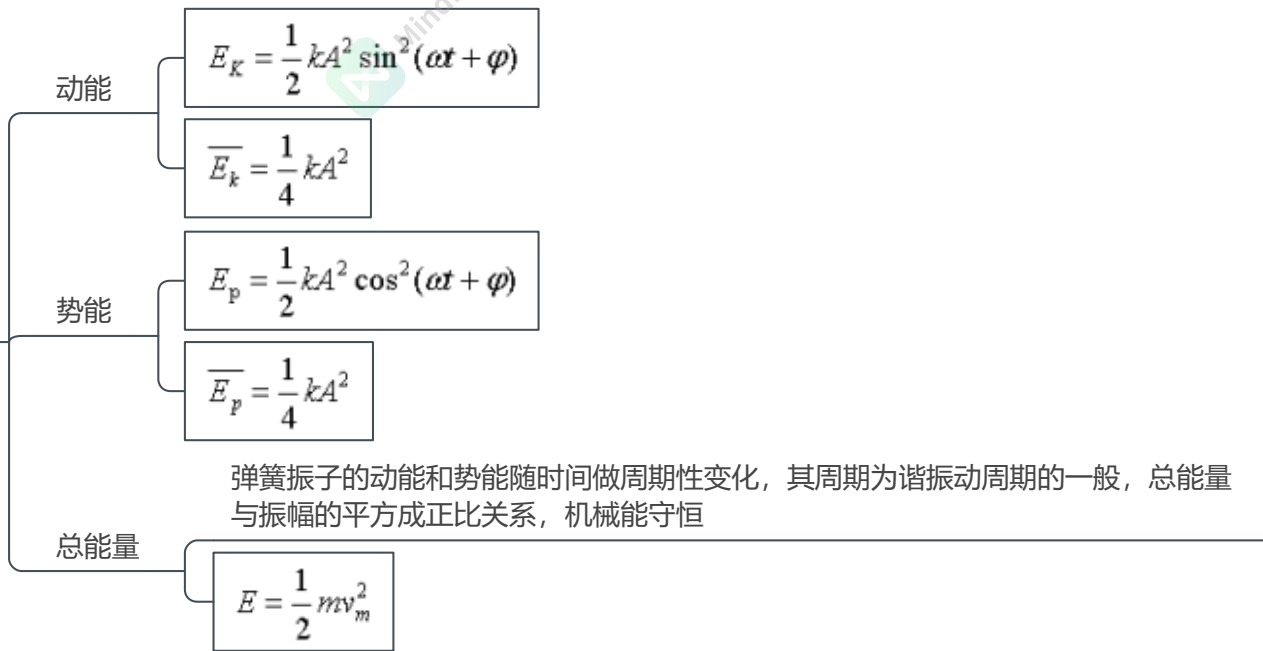


简谐振动的旋转矢量表示法

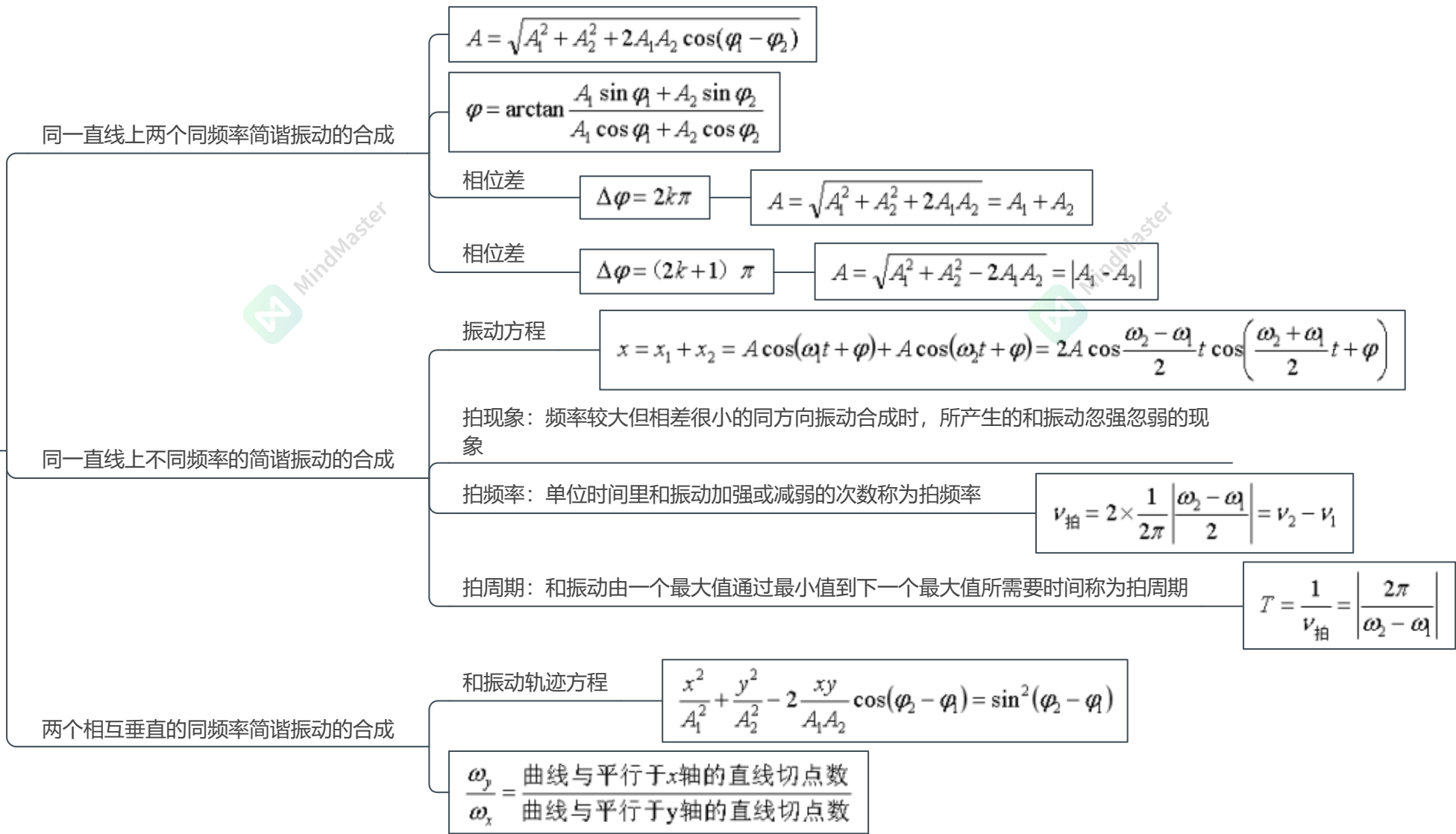
简谐振动的动力学规律



简谐振动的能量



简谐振动的合成



阻尼振动 受迫振动 共振

波动学基础

机械波的产生和传播

- 机械波产生的条件
 - 激发波动的振动系统，即波源
 - 传播机械振动的弹性介质
- 纵波和横波
 - 横波:介质中质点振动方向与波的传播方向互相垂直的波
 - 纵波:介质中质点振动方向与波的传播方向相互平行的波
- 波射线 波阵面 同相面
 - 波射线:表示波传播方向的射线称为波射线
 - 波阵面:某一时刻t波动所到达各点连成的面称为波阵面
 - 同相面:波在传播的过程中，所有振动相位相同的点连成的面称为同相面
- 平面波 球面波 柱面波
 - 平面波:很大的平面波源可以产生平面波
 - 球面波:点波源可以产生球面波
 - 柱面波:线波源可以产生柱面波

- 波速
 - 单位时间里振动状态（或相位）传播的距离称为波的传播速度，用u表示
 - 只有在固体中才能传播横波
 - 在无限大均匀各向同性介质中传播 $u = \sqrt{\frac{G}{\rho}}$, G为介质的切变模量，ρ为介质的密度
 - 在张紧的弦上传播 $u = \sqrt{\frac{F}{\mu}}$, F为弦上的张力，μ为弦的线密度
 - 在流体中只能传播纵波
 - 理论上流体中纵波的传播速度 $u = \sqrt{\frac{K}{\rho}}$, K为介质的体积模量，ρ是介质的密度
 - 在均匀细棒中传播 $u = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$, E为介质的杨氏模量，ρ是介质的体密度
- 波速 波长 波的周期和频率
 - 对于大多数金属材料而言，杨氏模量大于切变量，固体中纵波的传播速度大于横波的传播速度
 - 波长:沿着波的传播方向，两个相邻的同相位质点之间的距离叫做波长，用λ表示
 - 波的周期:传播一个波长的距离所需要的时间，叫做波的周期，用T表示
 - 波的频率:波的周期的倒数称为波的频率，用ν表示
 - 波速 波长 周期与频率的关系
 - $u = \frac{\lambda}{T}$
 - $u = \lambda \nu$

平面谐振波的波函数

- 平面简谐振波的波函数表达式
 - 平面简谐波:在平面波传播的过程中，振源作简谐振动，而且它所经历的所有质元都做振幅相等的简谐振动，且频率相同
 - $y = A \cos[\omega(t \mp \frac{x}{u}) + \varphi] = A \cos[2\pi(\nu t \mp \frac{x}{\lambda}) + \varphi]$ 沿x轴正方向用负号，沿x负方向用正号
- 波函数的物理意义
 - 若x=x0,那么y只是t的函数，此时波函数的物理意义表示x0处质点的振动方程
 - 若t=t0 那么y只是x的函数，此时波函数表示在给定时刻波线上不同质点的振动位移
 - 若x和t都发生变化，那么波函数反映了波形的传播，这样的波叫做行波
 - 同一时刻t同一波线上，x1与x2的两质点相位差为 $\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda}(x_2 - x_1)$
 - 波源问题:若波源在x0处振动方程为 $y_{x_0} = A \cos(\omega t + \varphi)$
 - $y_{x_0} = A \cos[\omega(t - \frac{x - x_0}{u}) + \varphi]$, x > x0
 - $y_{x_0} = A \cos[\omega(t + \frac{x - x_0}{u}) + \varphi]$, x < x0
- 波动方程 任意平面波可以认为是由许多个不同频率的平面简谐振波的合成 $\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$

波的能量（表达式相位为0）

- 体积元的动能 $\Delta E_k = \frac{1}{2} \rho \Delta V \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$
- 体积元的弹性势能 $\Delta E_p = \frac{1}{2} \rho \Delta V \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$
- 总机械能 $\Delta E_k = \rho \Delta V \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$
- 波的能量密度 $w = \frac{\Delta E}{\Delta V} = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$
- 平均能量密度:能量密度在一个周期内的平均值 $\bar{w} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$
- 能流:单位时间通过介质中垂直于传播方向上某面积的能量 $\bar{w} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$
- 平均能流密度 波的强度:单位时间通过垂直于波线的单位面积的平均能量 $I = \bar{w} u = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A^2$

惠更斯原理

介质中波动传到各点都可以看作是发射子波的波源，而在其后的任意时刻，这些子波的包络就是新的波阵面

波的干涉及驻波

- 波的叠加原理:各列波在相遇区域内，任一点的振动为每列波所引起的振动的叠加
- 波的干涉 条件: 频率相同 振动方向相同 相位差恒定的波源发出的波的叠加。
 - $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\varphi_2 - \varphi_1 - 2\pi \frac{r_2 - r_1}{\lambda})}$
 - $\varphi = \arctan \frac{A_1 \sin(\varphi_1 - \frac{2\pi}{\lambda} r_1) + A_2 \sin(\varphi_2 - \frac{2\pi}{\lambda} r_2)}{A_1 \cos(\varphi_1 - \frac{2\pi}{\lambda} r_1) + A_2 \cos(\varphi_2 - \frac{2\pi}{\lambda} r_2)}$
 - $I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1 - 2\pi \frac{r_2 - r_1}{\lambda})$
 - $\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 - 2\pi(\frac{r_2 - r_1}{\lambda})$
 - 干涉相长: $\Delta\varphi = 2k\pi, A = A_1 + A_2$
 - 干涉相消: $\Delta\varphi = (2k+1)\pi, A = |A_1 - A_2|$
- 驻波: 在同一介质中两列频率相同，振动方向相同，振幅也相同的相干波，在同一直线沿相反方向传播时，叠加形成驻波
 - $y = 2A \cos \frac{2\pi}{\lambda} x \cos 2\pi \nu t$
 - 当 $\frac{2\pi}{\lambda} x = k\pi$ 时, $|2A \cos \frac{2\pi}{\lambda} x| = 2A$,即波腹的位置为, $x = k \frac{\lambda}{2}$
 - 当 $\frac{2\pi}{\lambda} x = k\pi + \frac{\pi}{2}$ 时, $|2A \cos \frac{2\pi}{\lambda} x| = 0$,即波节的位置为 $x = (2k+1)\frac{\lambda}{4}$
 - 波从波疏介质射入波密介质，有半波损失；反之，则无；发生半波损失相位改变π
 - 相邻两个波腹或波节的距离为波长的一半
 - 各点做简谐振动的频率相同，在驻波中没有振动状态或相位的传播，也没有能量的传播
- 弦线上的驻波
 - 弦线两端固定，有半波损失
 - $\nu_n = n \frac{u}{2L}, n=1$ 称为基频，其余称为谐频
 - 共振: 外界驱动力频率与系统的某一固有频率相等时，将产生强驻波

声波

- 可闻声波:频率20~20000Hz
- 超声波: 频率>20000Hz
- 次声波: 频率<20Hz
- 声强
 - $I = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 u$
 - $L = 10 \lg \frac{I}{I_0}$,其中 $I_0 = 10^{-12} W \cdot m^{-2}$,单位为分贝，符号为dB

多普勒效应

如果波源和接收器相对介质运动，则接收器接收到的波的频率和波源的振动频率不同