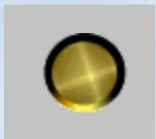
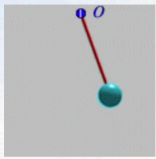
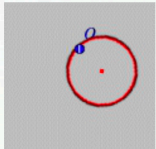

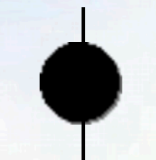


第三章：刚体力学基础

1. 力矩: $M = Fd = \vec{r}\vec{F}$, 一个系统内力的合力矩为 0
2. 刚体定轴转动定律: $\vec{M} = J\beta$, J 表示转动惯量, $J = \sum m_i r_i^2 = \int r^2 dm$
3. 平行轴定理: 刚体对于转轴的转动惯量等于对于通过质心的转轴的转动惯量加上刚体质量加上两轴之间距离的平方。 $J = J_C + mh^2$
4. 垂直轴定理: 刚体对于 Z 轴的转动惯量等于对于 X 轴的转动惯量加上对于 Y 轴的转动惯量 $J_z = J_x + J_y$
5. 常用结论:

1. 圆环的转动惯量: $J = mR^2$

2.

2. 匀质圆盘的转动惯量(圆盘质量为 M , 半径为 R)	通过盘心、垂直盘面的转轴 $J = \frac{1}{2} MR^2$	
3. 挂钟摆锤的转动惯量 (杆长为 l , 质量为 m_1 ; 摆锤半径为 R , 质量为 m_2)	$J = \frac{1}{3} m_1 l^2 + \frac{1}{2} m_2 R^2 + m_2 (l + R)^2$	
4. 挂在光滑钉子上的匀质圆环摆动的转动惯量(圆环质量为 m , 半径为 R)	$J = mR^2 + mR^2 = 2mR^2$	
5. 半径为 R 的球体, 转轴沿直径的转动惯量	$J = \frac{2}{5} mR^2$	
6. 半径为 R 的球壳, 转轴沿直径的转动惯量	$J = \frac{2}{3} mR^2$	

4.

6. 刚体定轴转动的动能定理: $E_k = \frac{1}{2} J\omega^2 + \frac{1}{2} mv_c^2$, 其中 v_c 表示质心平动的速度
7. 力矩做功: $A = \int_{\theta_0}^{\theta} M d\theta$, 力矩的功率: $P = \frac{dA}{dt} = M\omega$
8. 动能定理: $A = \frac{1}{2} J\omega^2 - \frac{1}{2} J\omega_0^2$, 合外力矩做功等于转动动能的增加量

9. 质点对轴的角动量: $L = mvr\sin\varphi = \vec{r} \times \vec{p}$, 刚体对轴的角动量: $L = J\omega$
10. 力矩对于时间的积分等于角动量的变化, 因此, 如果力矩为 0, 那么角动量守恒

质点直线运动 (刚体的平动)	刚体的定轴转动	力 F , 质量 m 牛顿第二定律 $F=ma$
速度 $v = \frac{ds}{dt}$	角速度 $\omega = \frac{d\theta}{dt}$	动量 mv , 冲量 Ft (Δp) 动量定理 $Ft=mv-mv_0$
加速度 $a = \frac{dv}{dt}$	角加速度 $\beta = \frac{d\omega}{dt}$	动量守恒定律 $\sum mv = \text{const}$
匀速直线运动 $s = vt$	匀角速转动 $\theta = \omega t$	平动动能 $\frac{1}{2}mv^2$
匀变速直线运动 $v = v_0 + at$ $s = v_0t + \frac{1}{2}at^2$ $v^2 - v_0^2 = 2as$	匀变速转动 $\omega = \omega_0 + \beta t$ $\theta = \omega_0t + \frac{1}{2}\beta t^2$ $\omega^2 - \omega_0^2 = 2\beta\theta$	常力的功 $A = F\Delta s$ 动能定理 $Fs = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}mv_0^2$

11. 附对比图

第四章：狭义相对论

- 洛伦兹变换: $x_1 = \frac{x-ut}{\sqrt{1-\frac{u^2}{c^2}}}$, $t_1 = \frac{t-\frac{ux}{c^2}}{\sqrt{1-\frac{u^2}{c^2}}}$
- 上式微分之后, 用 t 式比上 x 式, 可以得到速度变换公式. $v_{1x} = \frac{v_x-u}{1-\frac{uv_x}{c^2}}$ $v_{1y} = \frac{v_y}{1-\frac{uv_x}{c^2}}$ $v_{1z} = \frac{v_z}{1-\frac{uv_x}{c^2}}$
- 相对论时间公式 (注意要相对于运动的参考系相对静止) 才能使用。 $t_1 = \frac{t}{\sqrt{1-\frac{u^2}{c^2}}}$
- 相对论长度公式 (注意事项同上): $l_1 = l_0\sqrt{1-\frac{u^2}{c^2}}$
- 如果研究对象相对于参考系不是相对静止的, 那么不能使用上述两个公式, 只能使用洛伦兹变换。
- 时空间隔: $S = \sqrt{-(x_2-x_1)^2-(y_2-y_1)^2-(z_2-z_1)^2+c^2(t_2-t_1)^2}$ 相对于任何参考系都是一样的
- 质量与速度的关系: $m = \frac{m_0}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}}$
动能和速度的关系: $E_k = mc^2 - m_0c^2 = m_0c^2(\frac{1}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} - 1)$
- 能量和动量的关系: $E = mc^2 = \sqrt{p^2c^2 + m_0^2c^4}$

9. 对于光子: $m = \frac{E}{c^2} = \frac{h\nu}{c^2}$ $p = \frac{E}{c} = \frac{h}{\lambda}$

第五章:

1. 符合加速度（合外力）和位移成正比的运动就是简谐运动
2. 在弹簧振子系统中，我们有：

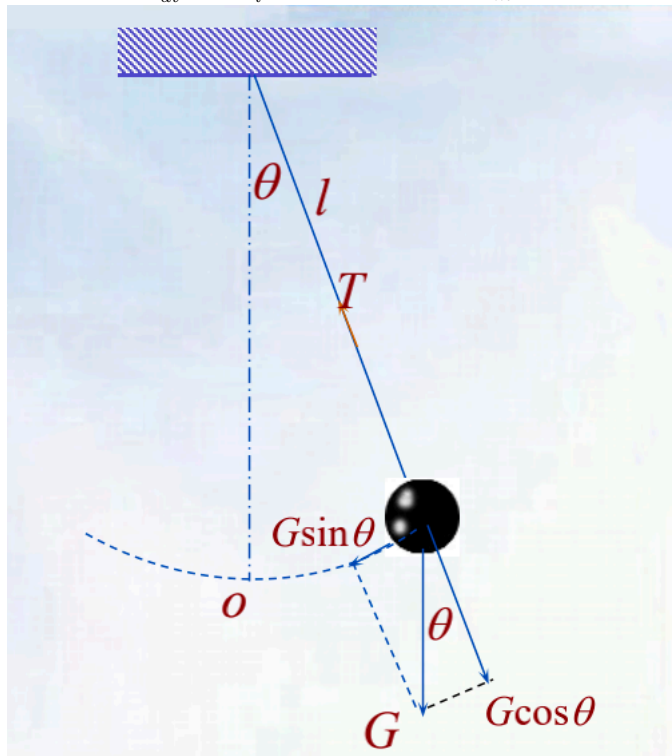
1. 运动角速度 $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$

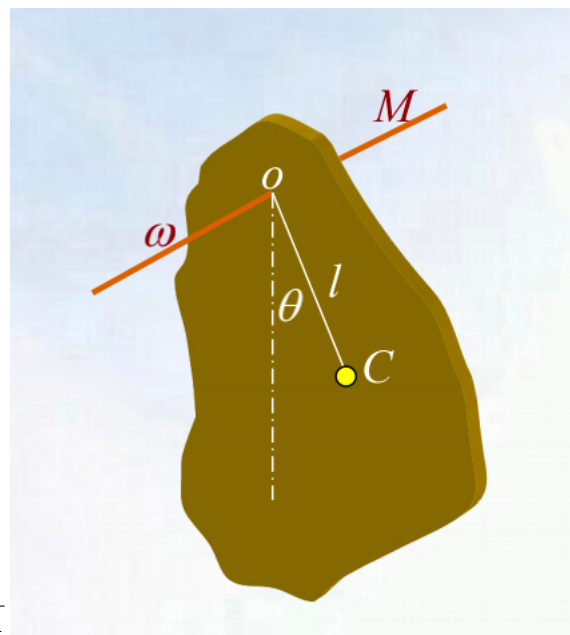
2. 运动振幅: $A = \sqrt{x_0^2 + (\frac{v_0}{\omega})^2}$, $\varphi = \arctan(\frac{-v_0}{\omega x_0})$

3. 总能量守恒 $E = \frac{1}{2}kx^2 + \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}kA^2$

3. 例子

1. 单摆: 符合方程: $\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\frac{g}{l}\theta = -\omega^2\theta$ 则有 $\theta = \theta_m \cos(\omega t + \varphi)$, 其中 $\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$





2. 复摆:符合方程 $\theta = \theta_m \cos(\omega t + \varphi)$ 其中: $\omega = \sqrt{\frac{mgl}{J}}$

3. 扭摆:...

4. 振动的合成:

1. 两个沿 x 轴的简谐运动 $x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1)$ $x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$ 合成之后仍然是简谐运动: $x = A \cos(\omega t + \varphi)$ 其中 $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos(\varphi_2 - \varphi_1)}$, $\varphi = \arctan \frac{A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2}{A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2}$

2. 同方向不同频率的两个简谐振动的合成 (拍)

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

$$x = 2a \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \cdot \cos\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2}t\right), \text{ 振幅 } A = 2a \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \text{ 这里假设 } A_1 = A_2 = a$$

3. 相互垂直的简谐振动的合成。

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

$$\text{轨迹是一个椭圆: } \frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - 2\frac{xy}{A_1A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

5.

第十章：机械波

1. 横波：震动方向和传播方向垂直

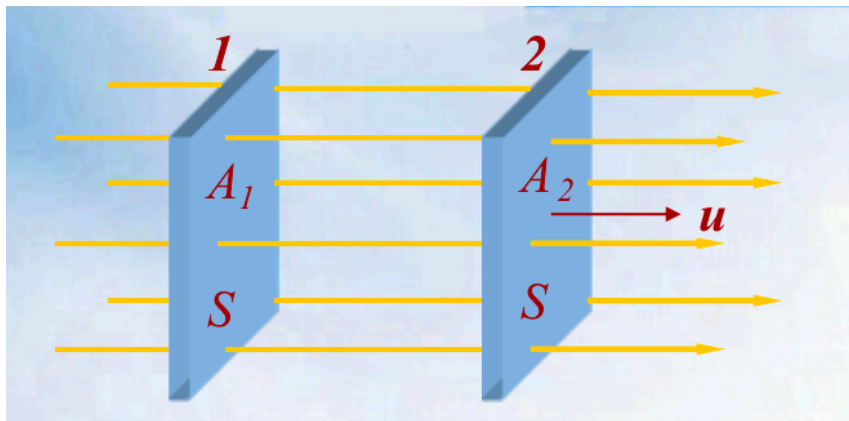
2. 纵波：震动方向就是传播的方向

3. 平面简谐波的波函数: $y(x, t) = A \cos \omega \left(t - \frac{x}{u}\right)$

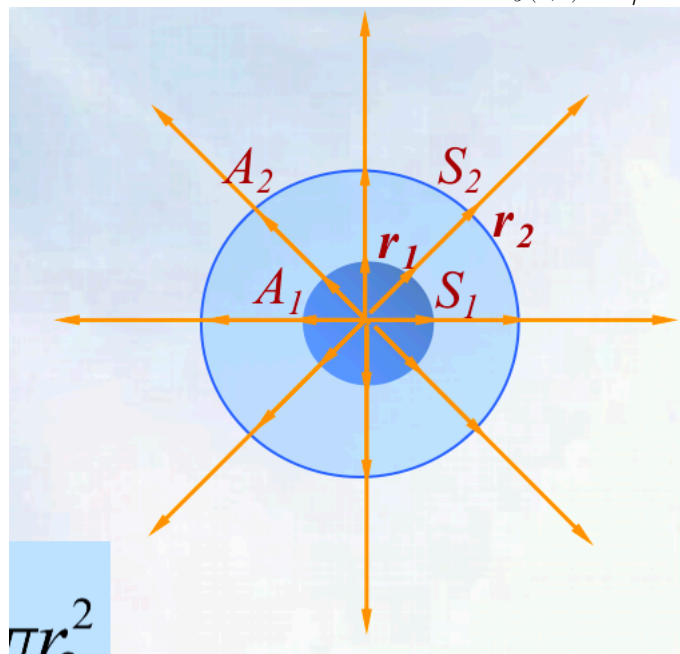
4. 相速等于波速，但是相速和振动速度不同

5. 波的能量: $W_k = W_p = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 (\Delta V) \sin^2 \omega \left(t - \frac{x}{u}\right) = \frac{1}{2} \rho \Delta V v^2$, 因此总能量就是 $\rho \Delta V v^2$

6. 能量密度 $w = \frac{W}{\Delta V} = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) = \rho v^2$, 代表介质中波的单位体积的能量
7. 平均能量密度, 代表一个周期内穿过单位体积的能量大小: $\bar{w} = \frac{1}{T} \int_0^T w dt = \frac{1}{T} \int_0^T \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) dt = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 = \frac{1}{2} \rho v_m^2$
8. 能流密度表示一个周期内穿过单位面积的能量, 用 P 表示
9. 平均能流密度: $I = \bar{w}u = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A^2 = \frac{1}{2} \rho u v_m^2$ 表示一个周期内穿过单位面积的能量大小



10. 对于平面波, 传播的过程中振幅不变。
11. 对于球面波: 根据通过球壳的能流大小不变, 我们有 $A_1 r_1 = A_2 r_2$ 表示球面波的振幅和传播的距离成反比, 也就是球面波的传播方程是 $y(r, t) = \frac{A_0}{r} \cos \omega(t - \frac{x}{u})$



11. 频率相同的波的干涉: 两个波合成之后的方程为 $y = y_1 + y_2 = A \cos(\omega t + \varphi)$, 其中 $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos(\Delta\varphi)}$, $\Delta\varphi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1)$

12. 从上式可以看出, 如果两个波源的初相位相同或相差 2π 的整数倍, 那么合成之后波相当于原波相加, 如果是 $(2\pi + 1)$ 的整数倍, 那么相当于两个波相减
13. 多普勒效应 $v_R = \frac{u \pm v_R}{\lambda \mp v_s T_s} = \frac{u \pm v_R}{u \mp v_s} v_s$ 其中 u 表示波速, v_R 表示观察者相对于在自身和波源连线方向上的速度, v_s 表示波源在观察者和自身连线上的速度
- 14.

第十一章：热学

1. 气体分子向各个方向的运动几率相等
2. 压强公式: $p = \frac{1}{3}nm\overline{v^2} = \frac{2}{3}n\left(\frac{1}{2}m\overline{v^2}\right) = \frac{2}{3}n\overline{\varepsilon_k}$, 其中 $n = \frac{N}{V}$ 代表气体分子密度
3. 对于自由度为 3 的分子, 我们有: $\overline{\varepsilon_t} = \frac{3}{2}kT$, 那么 $\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = \sqrt{\frac{3RT}{\mu}}$, m 代表单个气体分子的质量, μ 代表气体摩尔质量
4. 对于自由度为 i 的分子, 我们有 $\overline{\varepsilon} = \frac{i}{2}kT$
5. 对于理想气体, 势能可以忽略, 则有 $\overline{\varepsilon} = \frac{i}{2}kT$, 那么对于 ν mol 气体, 内能为 $\overline{E} = \nu N_A \left(\frac{i}{2}kT\right) = \nu \frac{i}{2}RT$
6. 麦克斯韦分布:
 1. 近似计算公式
 - $f(v)dv$ 代表在 v 附近 dv 为区间的分子占总数的百分比
 - $Nf(v)dv$ 表示上述分子所占的数量
 2. 精确计算: $\int_{v_1}^{v_2} f(v)dv$ 代表 $v_1 \sim v_2$ 分子所占的百分比
 3. 归一条件: $\int_0^{+\infty} f(v)dv = 1$, 此式可以解出某些式子中的参数
 4. 最概然速率: 计算方法为求分布函数的极值点, 对于一般的麦克斯韦分布, $v_p = \sqrt{\frac{2kT}{m}} = \sqrt{\frac{2RT}{\mu}}$
 5. 平均速率: 计算方法为求 $\int_0^{+\infty} v f(v)dv$, 对于一般的麦克斯韦分布, $\bar{v} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi \mu}}$
 6. 方均根速率: 计算方法为计算 $\int_0^{+\infty} v^2 f(v)dv$, 对于一般的麦克斯韦分布, 我们有 $\sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}} = \sqrt{\frac{3RT}{\mu}}$
 7. 上述的三个速度的比值满足: $v_p : \bar{v} : \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{2} : \sqrt{\frac{8}{\pi}} : \sqrt{3}$
7. 平均碰撞频率: $\bar{Z} = \sqrt{2}\pi d^2 \bar{v} n$, 平均自由程: $\bar{\lambda} = \frac{\bar{v}}{\bar{Z}} = \frac{kT}{\sqrt{2}\pi d^2 p}$

第十二章 热力学基础

1. 热力学第一定律: $Q = E_2 - E_1 + W = \Delta E + W$, Q 代表物体吸热, W 代表系统对外做功
2. 系统对外做功的绝对值大小等于 p - V 图像对于 V 轴所围的面积

3. 自由度:

1. 单原子气体分子: 3
2. 刚性多原子分子, 双原子气体分子: 6
3. 刚性双原子分子: 5

4. 摩尔热容:

1. 热容量的定义: $C = dQ/dT$
2. 比热: $c = C/M$, M 代表系统质量
3. 摩尔热容: $C_m = C/v$, v 代表物质的量

5. 系统吸热通用公式: $Q = \int_{T_1}^{T_2} vC dT$, C 代表该过程中的摩尔热容

6. 等体积过程

1. 对于等体过程, 由于 $W=0$, 我们有 $Q_V = \Delta E$, 由热力学第一定律, 和理想气体内能公式 $E = v \frac{i}{2} RT$, 我们可以得到: $Q_V = \Delta E = v \frac{i}{2} R \Delta T$, 吸热只和温度变化有关
2. 对于等体过程, 我们定义定体摩尔热容: $C_V = \frac{dQ_v}{v dT}$ 由于理想气体总有 $dQ_v = v \frac{i}{2} R dT$, 因此我们有 $C_v = \frac{i}{2} R$, 也就是说定体摩尔热容只和气体分子的自由度有关。
3. 从以上的定义, 我们还有 $dE = vC_v dT$

7. 等压过程:

1. 过程中恒有: $p = vRT/V$ 为常量
2. 因此, 系统做功 $dW = vR dT$
3. 热量: $dQ = vC_p dT$, C_p 代表定压摩尔热容
4. 那么, 内能的变化就是 $dE = dQ - dW = vC_p dT - vR dT$
5. 迈耶公式: $C_p = C_V + R$
6. 定义摩尔热容比: $\gamma = \frac{C_p}{C_V} = \frac{C_V + R}{C_V} = 1 + \frac{R}{C_V} = 1 + \frac{2}{i}$

8. 等温过程:

1. 等温过程中其体内能不变: $\Delta E = 0$
2. $Q_T = W = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \int_{V_1}^{V_2} \frac{vRT}{V} dV = vRT \ln \frac{V_2}{V_1} = vRT \ln \frac{p_1}{p_2}$

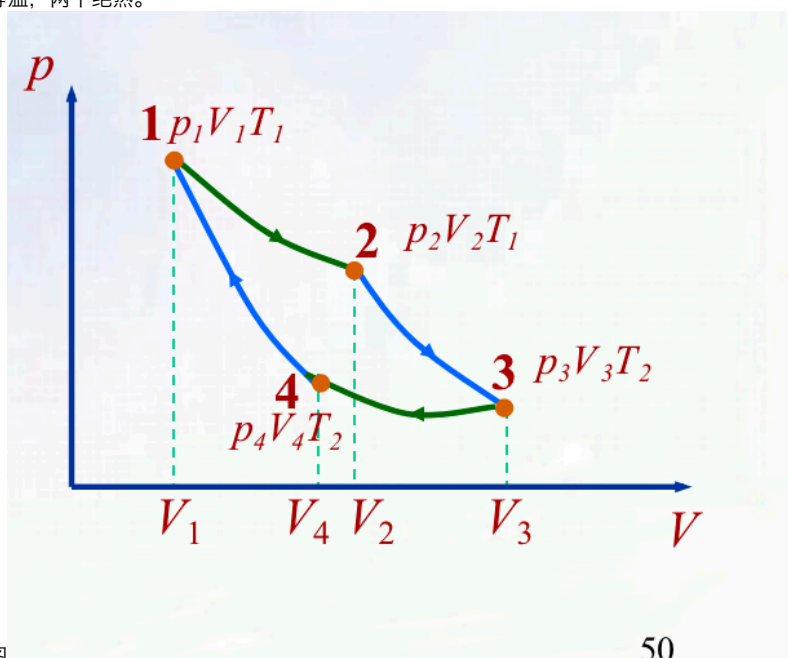
9. 绝热过程:

1. 状态方程 (柏松公式): $pV^\gamma = c_1$
 2. 过程做功
- $$W = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \int_{V_1}^{V_2} \frac{p_1 V_1^\gamma}{V^\gamma} dV = \frac{p_1 V_1^\gamma}{1-\gamma} \left[\frac{1}{V_2^{\gamma-1}} - \frac{1}{V_1^{\gamma-1}} \right]$$
- $$= \frac{1}{1-\gamma} \left[\frac{p_2 V_2^\gamma}{V_2^{\gamma-1}} - \frac{p_1 V_1^\gamma}{V_1^{\gamma-1}} \right] = \frac{1}{1-\gamma} [p_2 V_2 - p_1 V_1]$$

10. 多方过程 (通用公式, 重点!)

1. 对于上述的四个过程, 有一个通用的状态方程: $pV^n = \text{常量}$

2. 对于不同的过程:
 1. 等压: $n=0$
 2. 等温: $n=1$
 3. 绝热: $n=\gamma$, γ 代表摩尔热容比
 4. 等容: $n=+\infty$
3. 那么, 多方过程的功: $W = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \int_{V_1}^{V_2} \frac{p_1 V_1^n}{V^n} dV = \frac{1}{1-n} (p_2 V_2 - p_1 V_1)$
4. 多方过程中吸收的热量: $Q = \nu C_n (T_2 - T_1) = \left(\nu C_V - \frac{\nu R}{n-1} \right) (T_2 - T_1)$
5. 由热力学第一定律可以求出内能的变化量
11. 效率: $\eta = 1 - \frac{Q_2}{Q_1}$, Q_2 代表系统放热, Q_1 代表系统吸热
12. 循环过程
 1. 正循环 (热循环): 沿顺时针方向进行的循环
 2. 逆循环 (制冷循环): 沿逆时针方向进行的循环
13. 卡诺循环
 1. 两个等温, 两个绝热。



2. 过程图
3. 过程一为等温过程, 有 $Q_1 = \nu RT \ln \frac{V_2}{V_1}$
4. 过程二为绝热过程: 满足 $T_1 V_2^{\gamma-1} = T_2 V_3^{\gamma-1}$
5. 过程三为等温过程, 满足 $Q_2 = \nu RT_2 \ln \frac{V_3}{V_4}$
6. 过程四为绝热过程: $T_1 V_2^{\gamma-1} = T_2 V_4^{\gamma-1}$
7. 效率: 由 $\eta = 1 - \frac{T_2}{T_1}$ 可算出卡诺机的效率, 其只和温度有关
14. 逆向卡诺机 (空调) $\omega_c = \frac{Q_2}{|W|} = \frac{Q_2}{Q_1 - Q_2} = \frac{T_2}{T_1 - T_2}$

15.

第十三章 静电学

1. 库仑定律: $\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21} = k \frac{q_1 q_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$, 也可写作 $\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$
2. 场强定义式: $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$
3. 点电荷电场强度: $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^3} \vec{r}$
4. 均匀带电圆环的场强: $E = \frac{z\lambda}{4\pi\epsilon_0(z^2+R^2)^{3/2}} \int_0^{2\pi R} dl = \frac{zq}{4\pi\epsilon_0(z^2+R^2)^{3/2}} \approx \frac{q}{4\pi\epsilon_0 z^2}$ 相当于电荷集中在圆心的点电荷
5. 圆盘的场强: $E = \int dE_z = \frac{z\sigma}{4\epsilon_0} \int_0^R (z^2+r^2)^{-3/2} (2r)dr = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{z^2+R^2}}\right)$
 1. 如果 z 远小于 R , 那么圆盘可以视为无穷大, 则 $E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$
 2. 如果 z 远大于 R , 那么圆盘可以视为点电荷
6. 电通量: $\phi_e = \int_S d\phi_e = \int_S E \cos \theta dS = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$
7. 高斯定理: 闭合曲面的电通量和其包围的电荷存在确定关系: $\phi_e = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum_i q_i$
如果电荷分布和空间坐标有关, 那么做一个积分即可
8. 需要注意的是, 闭合曲面的电通量只和它所包围的电荷量有关, 但是其场强和外部电荷也有关系
9. 由高斯定律, 我们有如下的结论:
 1. 带电直线的场强: $E \cdot 2\pi r l = \frac{1}{\epsilon_0} \lambda l \quad E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$
 2. 无限大平面产生的场强:

$$2ES = \frac{1}{\epsilon_0} \sigma S \quad E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

3.