

第10章 热力学基础

第1节 热力学第一定律

一、热力学第一定律



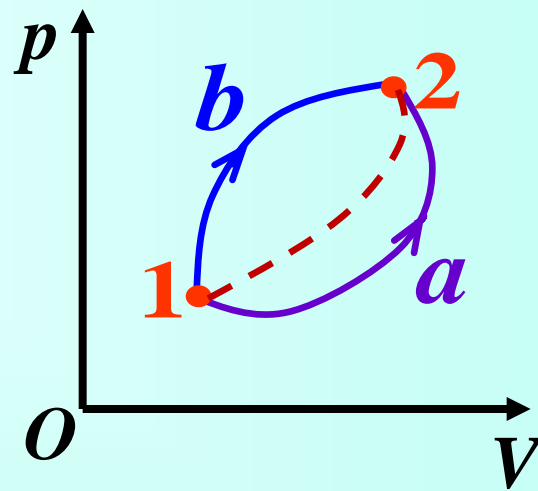
1. 实验事实

各过程系统从外界吸收的热量 Q 与系统对外界做的功 A 的差均相等：

$$Q_a - A_a = Q_b - A_b = \cdots = \Delta E$$

$Q - A$ 与过程无关。与初末态有关。

系统一定存在着一个仅由系统的状态参量决定的单值函数。



——系统的内能 E

$$Q - A = \Delta E$$

$$Q = \Delta E + A$$



2. 功与热量的符号约定

$$Q \begin{cases} >0 & \text{系统吸热} \\ <0 & \text{系统放热} \end{cases}$$

$$A \begin{cases} >0 & \text{系统对外做功} \\ <0 & \text{外界对系统做功 (系统做负功)} \end{cases}$$

The diagram shows the equation $Q = \Delta E + A$ with three callouts pointing to the terms:

- A solid blue box around Q with a callout line pointing to the text "系统吸收的热量" (Heat absorbed by the system).
- A dashed purple box around ΔE with a callout line pointing to the text "系统内能的增量" (Increase in the system's internal energy).
- A solid yellow box around A with a callout line pointing to the text "系统对外做的功" (Work done by the system).

3. 热力学第一定律

实验证明：在系统从状态1 变化到状态2 的任一过程中，外界对系统所传递的热量 Q ，一部分使系统的内能增加 ΔE ，一部分用于系统对外做功 A 。

$$Q = \Delta E + A$$

这一涉及系统内能的能量守恒表达式称为**热力学第一定律**。

无限小过程：初、末平衡态无限接近的过程。有：

$$\mathrm{d}Q = \mathrm{d}E + \mathrm{d}A \text{ ——微分形式}$$

功 A 为**过程量**，内能 E 为**状态量**，热量 Q 必为**过程量**。

4. 第一定律的物理意义

$$Q = \Delta E + A$$

①适用范围：适用于任何系统的一切过程。

对于准静态过程才能计算过程中的功和热量。

②热力学第一定律是能量转换和守恒定律在热现象中的具体体现。

问：经一过程 $\Delta E = 0$ （循环过程），不要任何能量供给（ $Q = 0$ ）而不断对外做功，行吗？

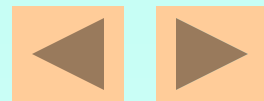
或：用较少的能量供给而做较多的功，行吗？

③也可以表述为：第一类永动机是不可能制成的

1774年，法国科学院宣布不再接受有关永动机的设计。



二、功与热量的表达式



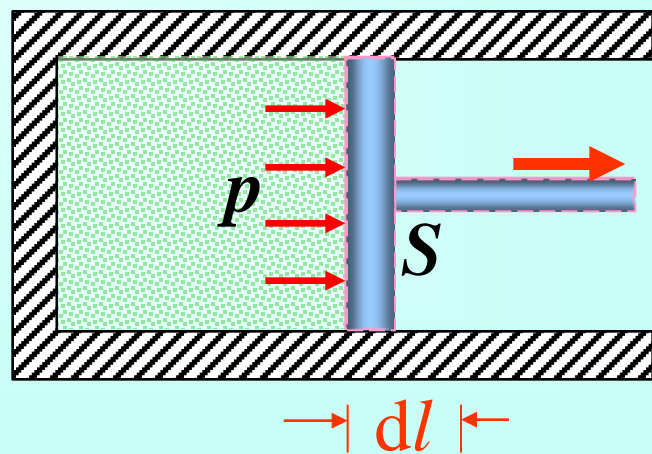
1. 功的表达式

① **微量功**（元功）：对准静态过程，通常讨论和系统的体积变化相联系的“**体积功**”。

设气缸内的气体进行准静态的膨胀过程，当气体推动活塞向外缓慢地移动一段微小的位移 dl 时，气体对外界做的微量功为：

$$\delta A = F \cdot dl = p \cdot Sdl = p dV$$

上式是准静态过程中
“**体积功**”的一般公式：



$$\delta A = p dV$$

显然：

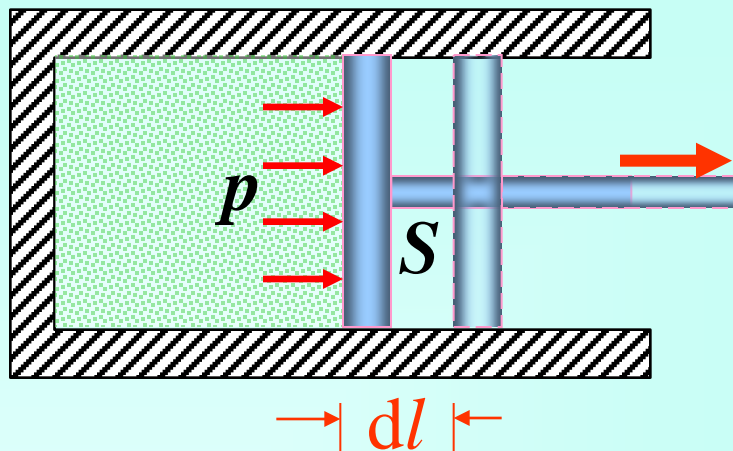
$dV > 0, \delta A > 0$, 系统体积膨胀时，系统对外做功；

$dV < 0, \delta A < 0$, 系统被压缩时，外界对系统做功。

②有限准静态过程：

系统体积由 $V_1 \rightarrow V_2$ ，则系统对外做的总功为：

$$A = \int \delta A = \int_{V_1}^{V_2} p dV$$



③ $p-V$ 图中的体积功

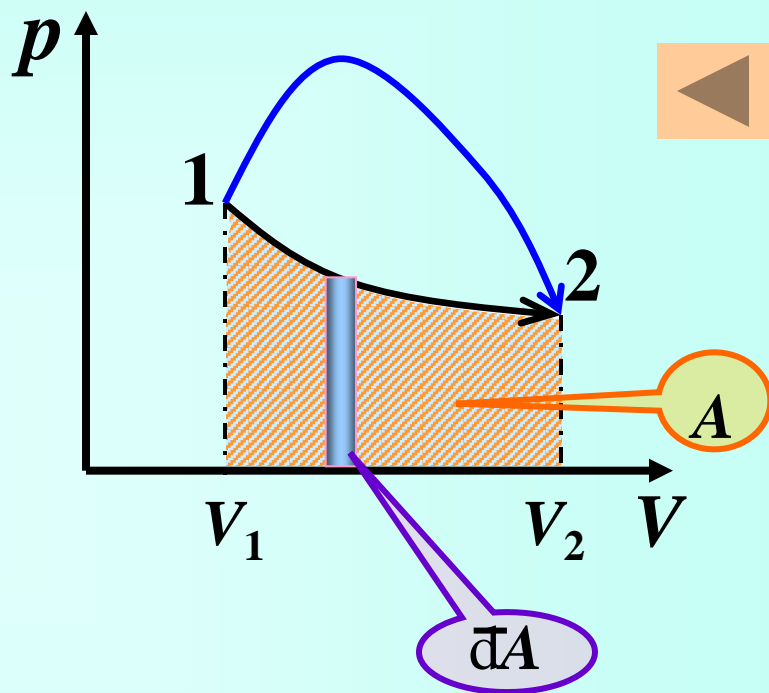
由积分的意义可知， $p-V$ 图上曲线下的面积表示准静态过程中功的大小。

由图可知，若系统从给定的初态变化到给定的末态，所经历的过程不同，做功的数值也不同。

功是与过程有关的 过程量 ，而不是状态函数。

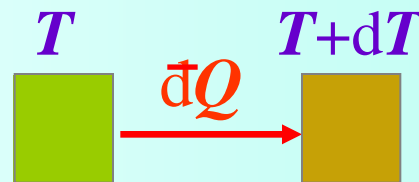
因此，微量功不能表示为某个状态函数的全微分，而应写成 δA

$$A = \int_{V_1}^{V_2} p dV$$



2. 热容 热量的表达式

① **热容** 系统温度升高（或降低）1K 时，系统吸收（或放出）的热量：



$$C = \frac{dQ}{dT} \quad \text{单位：J} \cdot \text{K}^{-1}$$

摩尔热容量 C_m ：1 mol 物质温度升高1K所吸收的热量。

$$C = \nu C_m \quad \text{单位：J}/(\text{mol} \cdot \text{K})$$

比热容 c （质量热容）：单位质量的物质温度升高1K 所吸收的热量。 $C = mc$ 单位：J/(kg·K)

②热量的表达式

$$C = \frac{dQ}{dT}$$

$$dQ = C dT = \nu C_m dT$$

系统在由态1 到态2 的过程中与外界交换的热量为：

$$Q = \int_1^2 C dT = \nu \int_1^2 C_m dT = \frac{m}{M} \int_1^2 C_m dT$$



③摩尔定容热容与摩尔定压热容

摩尔定容热容：1mol 物质在体积保持不变的过程中的热容： $C_{V,m} = \frac{1}{\nu} C_V = \frac{1}{\nu} \left(\frac{dQ}{dT} \right)_V$

摩尔定压热容：1mol 物质在压强保持不变的过程中的热容： $C_{p,m} = \frac{1}{\nu} C_p = \frac{1}{\nu} \left(\frac{dQ}{dT} \right)_p$

④利用摩尔定容热容和摩尔定压热容求过程的热量

a、等容过程:

$$\text{由: } C_{V,m} = \frac{1}{\nu} \left(\frac{dQ}{dT} \right)_V \quad \text{得: } (dQ)_V = \nu C_{V,m} dT$$

$$\Rightarrow Q_V = \int_{T_1}^{T_2} \nu C_{V,m} dT$$

$$Q_V = \nu C_{V,m} (T_2 - T_1)$$

b、等压过程:

$$\text{同理: } C_{p,m} = \frac{1}{\nu} \left(\frac{dQ}{dT} \right)_p \quad (dQ)_p = \nu C_{p,m} dT$$

$$Q_p = \int_{T_1}^{T_2} \nu C_{p,m} dT$$

$$Q_p = \nu C_{p,m} (T_2 - T_1)$$

第3节 热力学第一定律对理想气体的应用

理想气体的等值过程

预备知识一、一般公式

热力学第一定律: $Q = \Delta E + A$

准静态过程中, 热力学中的体积功: $A = \int_{V_1}^{V_2} p dV$

热量: $Q = \nu \int_{T_1}^{T_2} C_m dT$

无限小过程: $dQ = dE + dA$

无限小准静态过程: $\nu C_m dT = dE + p dV$

预备知识二、状态图 等值过程



1. 状态图：除 $p-V$ 图外，还包括 $p-T$ 图、 $T-V$ 图。

2. 等值过程：系统的某个状态参量保持不变的热力学过程。

a ：等压过程

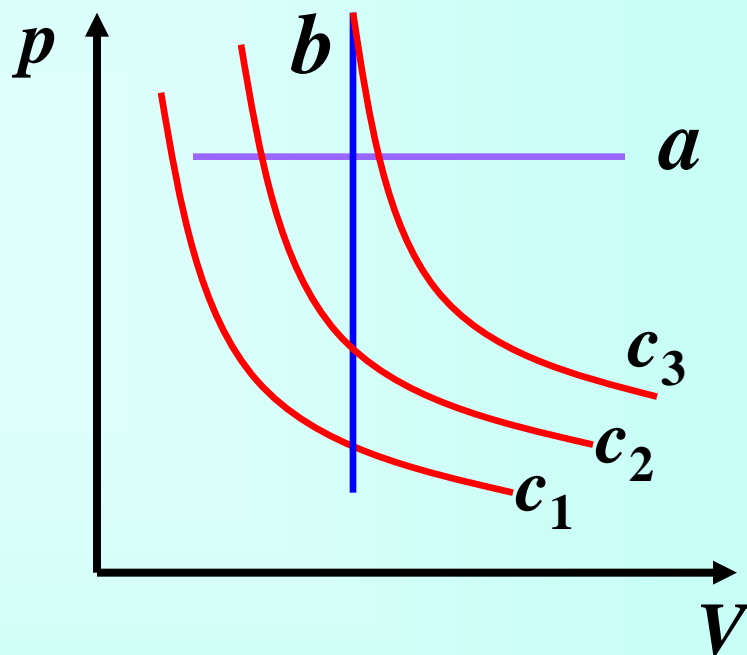
b ：等容过程

c ：等温过程 ($T_3 > T_2 > T_1$)

由等温线簇可判断过程温度的变化：

等压线上各点的温度不同，左边的 T 值渐小于右边的 T 值；

等容线上各点的温度不同，下边的 T 值渐小于上边的 T 值。



三种等值过程曲线

一、等容过程 ($dV = 0$)

$$Q = \Delta E + A$$

过程方程: $V = \text{常量}$

在 $p-V$ 图上, 等容线为一条垂直于 V 轴的直线。

功: $A = 0$

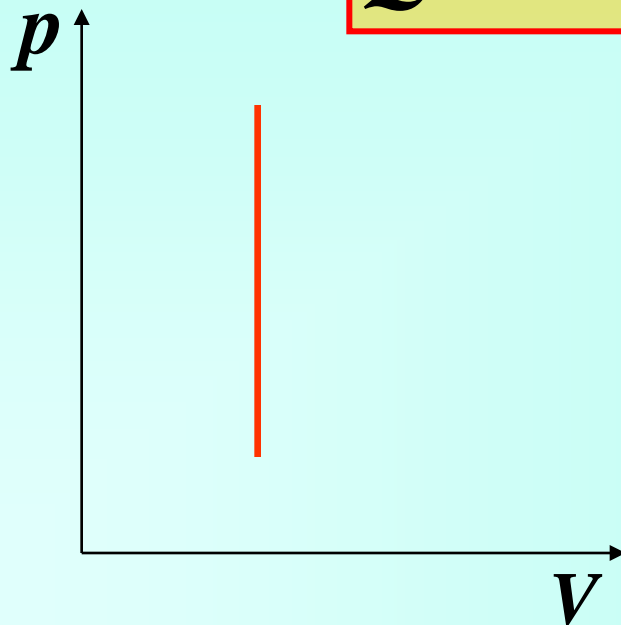
内能与热量:

由第一定律可得: $Q = \Delta E$, $dQ = dE$

即系统在等容过程中吸收的热量全部转化为它的内能。

摩尔定容热容:

$$C_{V,m} = \frac{1}{\nu} \left(\frac{dQ}{dT} \right)_V = \frac{1}{\nu} \frac{dE}{dT} \quad \text{即: } dE = \nu C_{V,m} dT$$



$$Q = \Delta E \quad dE = \nu C_{V,m} dT$$

对有限的温度变化过程，视 C_V 为常数，得：

$$Q_V = \Delta E = \nu \int_{T_1}^{T_2} C_{V,m} dT = \nu C_{V,m} (T_2 - T_1)$$

由理想气体内能公式有： $\Delta E = \frac{i}{2} \nu R \Delta T$

可得： $C_{V,m} = \frac{i}{2} R$

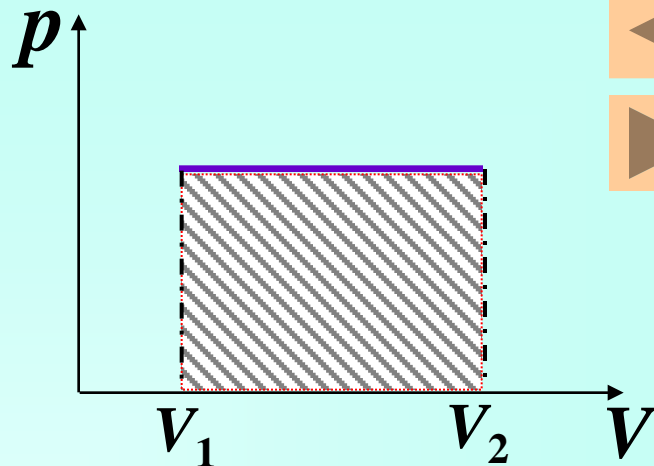
由于理想气体的内能只是温度的函数（态函数），在不同的过程中，只要 dT 相同，则 dE 必相同，与过程无关。则理想气体无论经历什么过程，其内能的变化均可由下式求得：

$$\Delta E = \nu C_{V,m} (T_2 - T_1)$$

二、等压过程 ($dp=0$)

过程方程: $p = \text{常量}$

在 $p-V$ 图上, 等压线为一条垂直于 p 轴的直线。



功: $A = p(V_2 - V_1) = \nu R(T_2 - T_1)$

$$\delta Q = dE + \delta A$$

由第一定律有: $Q = E_2 - E_1 + p(V_2 - V_1)$

$$dE = \nu C_{V,m} dT$$

$$\text{定压摩尔热容: } C_{p,m} = \frac{1}{\nu} \left(\frac{\delta Q}{dT} \right)_p = \frac{1}{\nu} \frac{dE}{dT} + \left(\frac{p}{\nu} \frac{dV}{dT} \right)_p$$

理想气体等压过程: $p dV = \nu R dT$

得 $C_{p,m} = C_{V,m} + R$ ——迈耶公式

$C_{V,m}$

R

热量: $Q = \nu C_{p,m}(T_2 - T_1)$

内能 (增量): $\Delta E = Q - p(V_2 - V_1)$
 $= \nu C_{p,m}(T_2 - T_1) - \nu R(T_2 - T_1)$

$$\Delta E = \nu C_{V,m}(T_2 - T_1)$$

比热容比: $\gamma = \frac{C_{p,m}}{C_{V,m}} = 1 + \frac{R}{C_{V,m}} > 1$

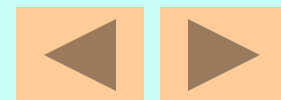
对理想气体:

$$C_{V,m} = \frac{i}{2} R$$

$$C_{p,m} = \frac{2+i}{2} R$$

$$\gamma = \frac{2+i}{i}$$

三、等温过程 ($dT=0$)



过程方程: $pV = \nu RT = \text{常量}$

在 $p-V$ 图上, 每一个等温过程对应一条双曲线, 称为**等温线**。

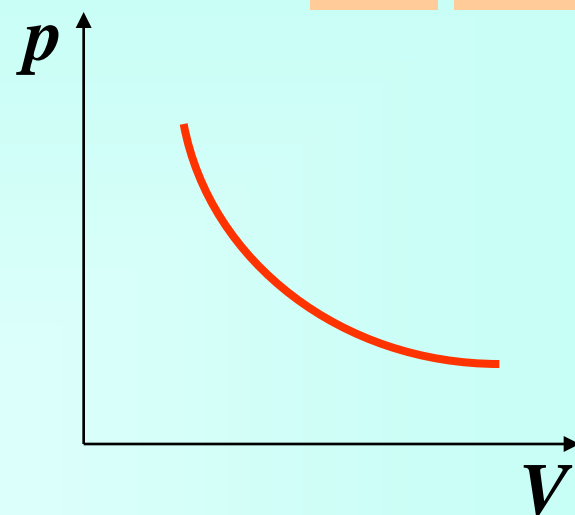
内能: $\Delta E = 0$

功和热量: 由第一定律可得:

$Q = A$ 或 $A = Q$ **理想气体在等温过程中吸收的热量全部用来对外界做功。**

$$A = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \nu RT \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} = \nu RT \ln \frac{V_2}{V_1}$$

$$\because p_1 V_1 = p_2 V_2 \quad \therefore A = \nu RT \ln \frac{p_1}{p_2}$$



例1. 室温下的双原子分子理想气体，求在等压膨胀的情况下，系统对外所作的功与从外界吸收的热量之比。

解： 设始、末平衡态： $(p, V_1, T_1) \rightarrow (p, V_2, T_2)$

功： $A = p(V_2 - V_1)$

$$C_{p,m} = \frac{2+i}{2} R$$

热量： $Q = \nu C_{p,m} (T_2 - T_1) = \frac{7}{2} \nu R (T_2 - T_1)$

由状态方程： $pV = \nu RT$

$$Q = \frac{7}{2} p(V_2 - V_1)$$

$$\frac{A}{Q} = \frac{2}{7}$$

例2. 压强、体积和温度都相同的氢气（脚标1）和氦气（脚标2）（均视为刚性分子的理想气体），它们的质量之比为 $m_1:m_2=\underline{1:2}$ ，它们的内能之比为 $E_1:E_2=\underline{5:3}$ ，如果它们分别在等压过程中吸收了相同的热量，则它们对外做功之比为 $A_1:A_2=\underline{5:7}$ 。

$$\nu_1 = \nu_2$$

$$m = \nu M$$

$$E = \frac{i}{2} \nu RT$$

$$Q = \nu C_{p,m} (T_2 - T_1)$$

$$= \nu C_{p,m} \Delta T$$

$$A = p(V_2 - V_1) = \nu R \Delta T$$

$$\frac{A_1}{A_2} = \frac{\Delta T_1}{\Delta T_2} = \frac{C_{p,m2}}{C_{p,m1}}$$

例3. 有两个相同的容器，容积固定不变，一个盛有氦气，另一个盛有氧气，它们的压强和温度都相等，现将5 J的热量传给氧气，使其温度升高。如果使氦气也升高同样的温度，应向氦气传递多大的热量？

解： 等容过程， $A = 0$ ， $Q = \Delta E$

$$Q_V = \nu C_{V,m}(T_2 - T_1)$$

$$C_{V,m} = \frac{i}{2}R$$

用角标1表示氦气，角标2表示氧气：

$$\frac{Q_1}{Q_2} = \frac{\nu_1 C_{V,m1} \cancel{\Delta T_1}}{\nu_2 C_{V,m2} \cancel{\Delta T_2}} = \frac{C_{V,m1}}{C_{V,m2}} = \frac{3R}{2} / \frac{5R}{2} = \frac{3}{5}$$

由状态方程： $pV = \nu RT$ $\nu_1 = \nu_2$ 得： $Q_1 = 3J$

四、绝热过程

$$\delta Q = dE + \delta A$$

系统与外界不传热的过程。

过程特征： $Q=0$ 或 $\delta Q=0$ 。

由热一律得： $\delta A = -dE$ ；或 $-\delta A = dE$ 。

1. 理想气体准静态绝热过程

准静态过程体积元功： $\delta A = p dV$

理想气体的内能： $dE = \nu C_{V,m} dT$

$$p dV = -\nu C_{V,m} dT \quad (1)$$

对状态方程 $pV = \nu RT$ 微分：

$$p dV + V dp = \nu R dT \quad (2)$$

(1)、(2) 消去 dT ：

$$\frac{p dV + V dp}{-p dV} = \frac{R}{C_{V,m}}$$

迈耶公式

$$\frac{pdV + Vdp}{-pdV} = \frac{R}{C_{V,m}} = \frac{C_{p,m} - C_{V,m}}{C_{V,m}} = \gamma - 1$$

$$Vdp + \gamma pdV = 0 \quad \frac{dp}{p} + \gamma \frac{dV}{V} = 0$$

常温下 γ 为常数，积分得： $\ln p + \gamma \ln V = \text{常量}$

绝热过程
过程方程

$$\begin{cases} pV^\gamma = C_1 \\ TV^{\gamma-1} = C_2 \\ p^{\gamma-1}T^{-\gamma} = C_3 \end{cases}$$

泊松公式

由 $pV = \nu RT$ 还可得：

$p-V$ 图上，绝热过程对应的曲线，称为**绝热线**。

虚线为同一系统的一条等温线，可以看出，绝热线比等温线更陡。**解释：**

①数学： 在交点1处，

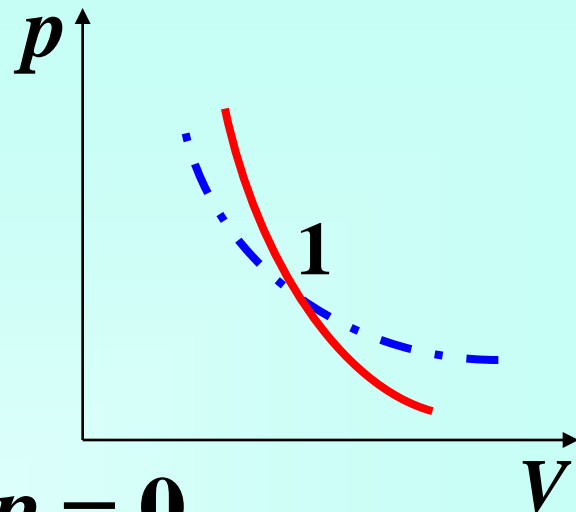
等温： $pV = \text{const.}$ $p dV + V dp = 0$

等温线
斜率： $\left(\frac{dp}{dV}\right)_T = -\frac{p_1}{V_1}$

绝热： $pV^\gamma = \text{const.}$ $\gamma p dV + V dp = 0$

绝热线
斜率： $\left(\frac{dp}{dV}\right)_s = -\gamma \frac{p_1}{V_1}$ $\gamma > 1$

绝热线斜率的绝对值比等温线大！ 因此.....



②气体动理论:

压强公式 $p = \frac{2}{3} n \bar{\varepsilon}_t$

等温过程: $V \downarrow, n \uparrow$

$$\bar{\varepsilon}_t = \frac{3}{2} kT \quad \text{不变}$$

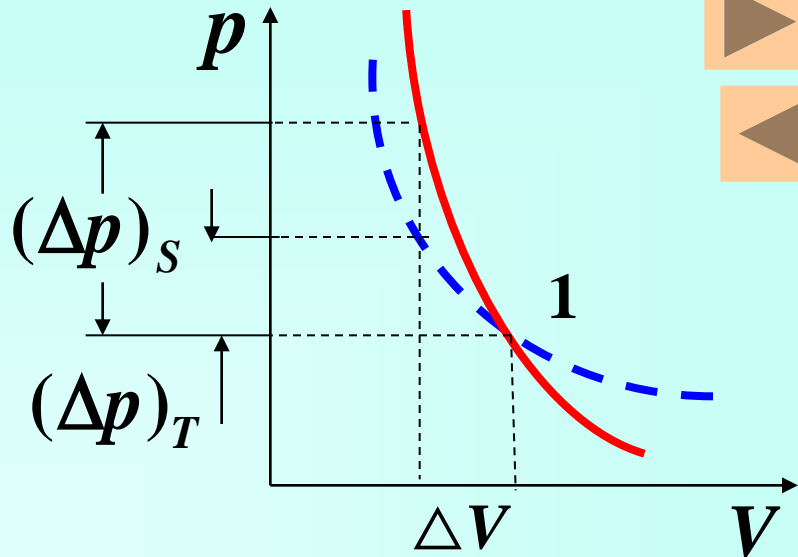
知气体的压强将增大 $(\Delta p)_T$;

绝热过程: $n \uparrow$, 同时, $T \uparrow$, 即 $\bar{\varepsilon}_t \uparrow$

使得气体的压强增大得更多, 即 $(\Delta p)_s > (\Delta p)_T$

因此, **绝热线比等温线更陡。**

由 $p-V$ 图还可看出, 绝热线上各点的温度值不同, 左上边的 T 值渐大于右下边的 T 值。



准静态绝热过程功的计算:

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{过程特征: } \delta Q=0, \text{ 即: } \delta A=-dE \\ \text{过程方程: } pV^\gamma = \text{const.} \end{array} \right.$$

$$\frac{R}{C_{V,m}} = \gamma - 1$$

①第一定律计算: $A = -\nu C_{V,m}(T_2 - T_1)$

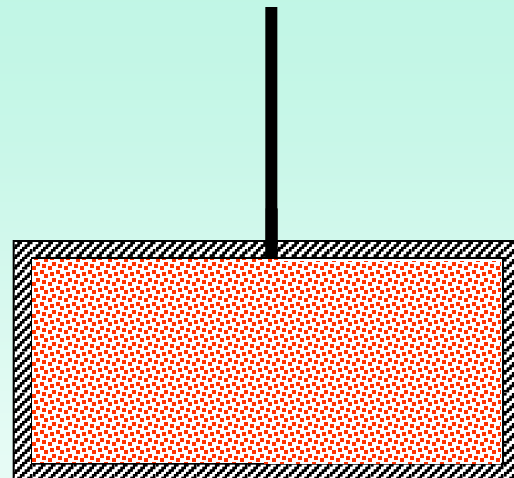
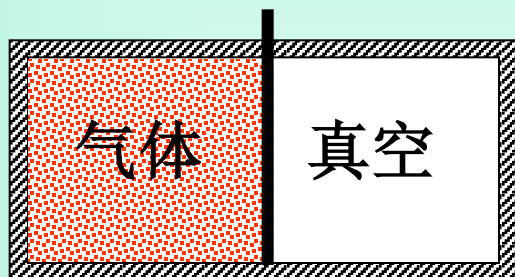
$$= (p_1 V_1 - p_2 V_2) / (\gamma - 1)$$

②体积功公式计算:

将泊松公式 $pV^\gamma = p_1 V_1^\gamma$ 代入 $A = \int p dV$ 得:

$$\begin{aligned} A &= \int_{V_1}^{V_2} \frac{p_1 V_1^\gamma}{V^\gamma} dV = \frac{p_1 V_1^\gamma}{1-\gamma} \left[\frac{1}{V_2^{\gamma-1}} - \frac{1}{V_1^{\gamma-1}} \right] \\ &= \frac{1}{\gamma-1} (p_1 V_1 - p_2 V_2) \end{aligned}$$

2. 绝热自由膨胀



自由膨胀： 气体冲向真空的过程。

过程特征： 绝热： $Q=0$ ，即 $E_1-E_2=A$

气体冲向真空，气体对外不做功， $A=0$ ，则有：

$E_1=E_2$ ， $\Rightarrow T_1=T_2$ 自由膨胀前后温度相同。

$p_2 = p_1/2$ ，压强减小。

注意： 仅初、末态为平衡态，不是准静态过程。

五、多方过程

实际气体所进行的过程，常常既不是等温又不是绝热的，而是介于两者之间，可表示为：

$$pV^n = \text{常量} \quad (n \text{ 为多方指数})$$

凡满足上式的过程称为**多方过程**。

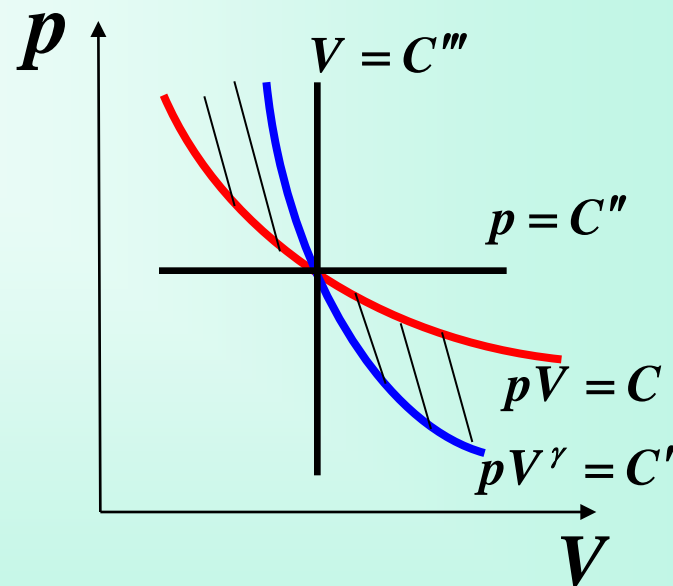
$n = 1$ —— 等温过程

$n = \gamma$ —— 绝热过程

$n = 0$ —— 等压过程

$n = \infty$ —— 等容过程

一般情况 $1 < n < \gamma$ ，多方过程可近似代表气体内进行的实际过程。



例4. 一定质量的理想气体系统先后经历两个绝热过程即1态到4态，2态到3态（如图所示），且 $T_1=T_2$ 、 $T_3=T_4$ ，在1态与2态，3态与4态之间可分别连接两条等温线。求证：

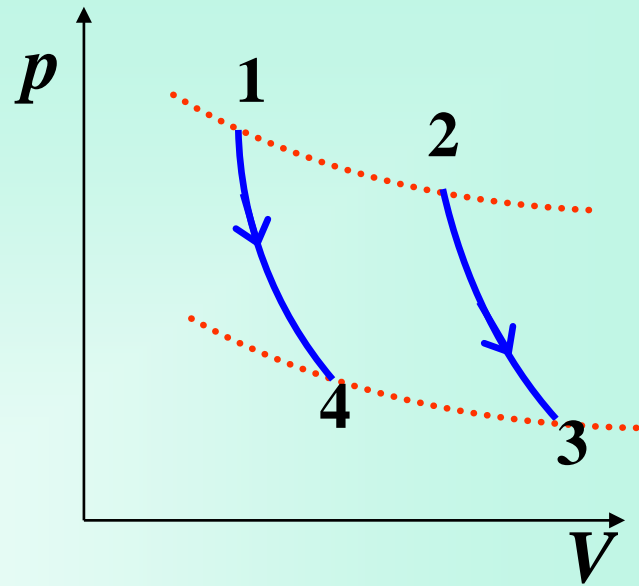
(1) $V_2/V_1 = V_3/V_4$

(2) $A_{1 \rightarrow 4} = A_{2 \rightarrow 3}$

证明： (1) 由泊松公式及状态方程可得：

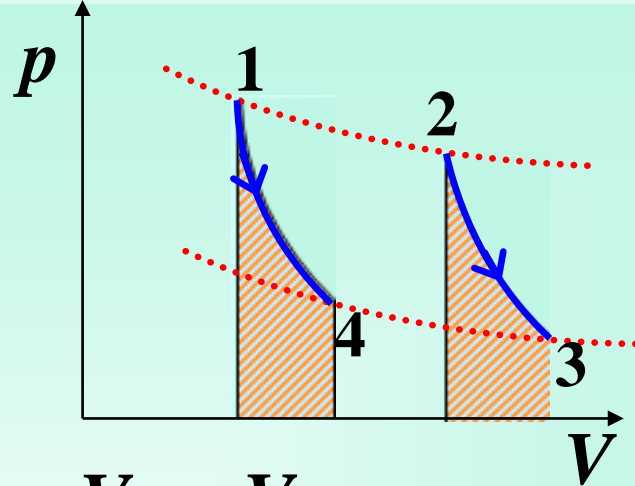
$$pV^\gamma = (\nu R)TV^{\gamma-1} = \text{const.}$$

$$TV^{\gamma-1} = \text{const.}$$



$$1 \rightarrow 4: \quad \frac{T_4}{T_1} = \left(\frac{V_1}{V_4} \right)^{\gamma-1}$$

$$2 \rightarrow 3: \quad \frac{T_3}{T_2} = \left(\frac{V_2}{V_3} \right)^{\gamma-1}$$



考虑到 $T_1=T_2$ 、 $T_3=T_4$ ，得： $\frac{V_2}{V_1} = \frac{V_3}{V_4}$

$$TV^{\gamma-1} = C$$

$$(2) \quad A_{1 \rightarrow 4} = \frac{1}{\gamma-1} (p_1 V_1 - p_4 V_4) = -\Delta E_{14}$$

$$A_{2 \rightarrow 3} = \frac{1}{\gamma-1} (p_2 V_2 - p_3 V_3) = -\Delta E_{23}$$

$$\therefore A_{1 \rightarrow 4} = A_{2 \rightarrow 3}$$

在两条等温线之间，沿任意两条绝热线，系统对外界做功相等。