

# 一 熵

## 1 熵概念的引入

如何判断孤立系统中过程进行的方向？

可逆卡诺机  $\eta = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = \frac{T_1 - T_2}{T_1}$

$$\frac{Q_1}{T_1} = \frac{Q_2}{T_2} \quad \frac{Q_1}{T_1} + \boxed{\frac{Q_2}{T_2}} = 0$$

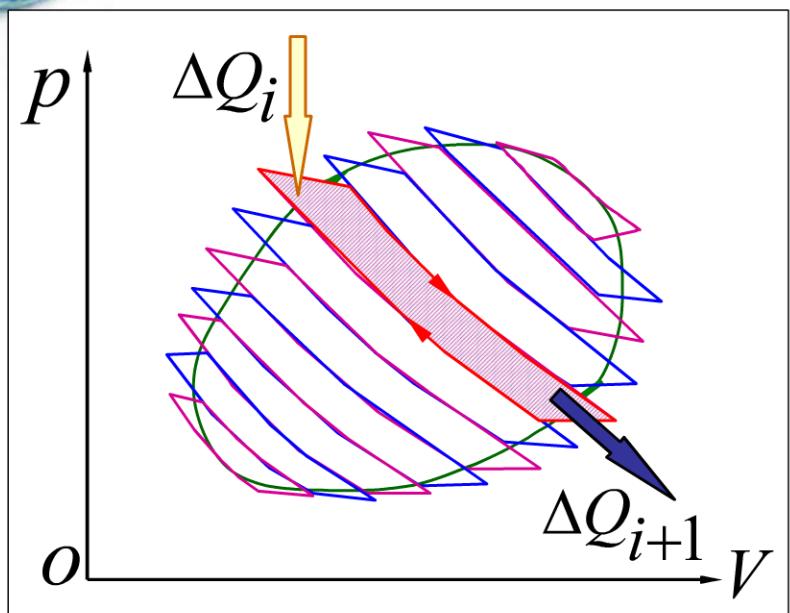


热温比  $\frac{Q}{T}$

等温过程中吸收或放出的热量与热源温度之比.

- ◆ **结论：**可逆卡诺循环中，热温比总和为零.
- ◆ 任意的可逆循环可视为由许多可逆卡诺循环所组成.





一微小可逆卡诺循环

$$\frac{\Delta Q_i}{T_i} + \frac{\Delta Q_{i+1}}{T_{i+1}} = 0$$

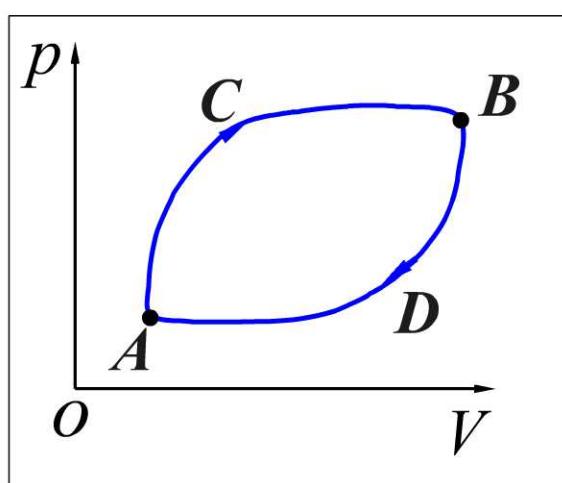
对所有微小循环求和

$$\sum_i \frac{\Delta Q_i}{T_i} = 0$$

$i \rightarrow \infty$  时，则  $\oint \frac{dQ}{T} = 0$

◆ 结论：对任一可逆循环过程，热温比之和为零。

## 2 熵是态函数



可逆过程

$$\oint \frac{dQ}{T} = \int_{ACB} \frac{dQ}{T} + \int_{BDA} \frac{dQ}{T} = 0$$

可逆过程  $\int_{BDA} \frac{dQ}{T} = - \int_{ADB} \frac{dQ}{T}$

$$\int_{ACB} \frac{dQ}{T} = \int_{ADB} \frac{dQ}{T}$$

$$S_B - S_A = \int_A^B \frac{dQ}{T}$$



- ◆ 在可逆过程中，系统从状态  $A$  变化到状态  $B$ ，其热温比的积分只决定于初末状态，而与过程无关。据此可知热温比的积分是一态函数的增量，此态函数称为熵。

### 物理意义

热力学系统从初态  $A$  变化到末态  $B$ ，系统熵的增量等于初态  $A$  和末态  $B$  之间任意一可逆过程热温比 ( $dQ/T$ ) 的积分。

可逆过程

$$S_B - S_A = \int_A^B \frac{dQ}{T}$$

无限小可逆过程

$$dS = \frac{dQ}{T}$$



熵的单位

J/K



## 二 熵变的计算

(1) 熵是态函数，与过程无关。因此，可在两平衡态之间假设任一可逆过程，从而可计算熵变。

(2) 当系统分为几个部分时，各部分的熵变之和等于系统的熵变。



**例1** 计算不同温度液体混合后的熵变.

质量为  $0.30 \text{ kg}$ 、温度为  $90^\circ\text{C}$  的水，与质量为  $0.70 \text{ kg}$ 、温度为  $20^\circ\text{C}$  的水混合后，最后达到平衡状态. 试求水的熵变. 设整个系统与外界间无能量传递 .

**解** 系统为孤立系统，混合是不可逆的等压过程. 为计算熵变，可假设一可逆等压混合过程.



设平衡时水温为  $T'$ ，水的定压比热容为

$$c_p = 4.18 \times 10^3 \text{ J} \cdot \text{kg}^{-1} \cdot \text{K}^{-1}$$

由能量守恒得

$$0.30 \times c_p (363\text{K} - T') = 0.70 \times c_p (T' - 293\text{K})$$

$$T' = 314\text{ K}$$

$$m_1 = 0.3 \text{ kg} \quad m_2 = 0.7 \text{ kg}$$

$$T_1 = 363 \text{ K} \quad T_2 = 293 \text{ K} \quad T' = 314 \text{ K}$$

各部分热水的熵变

$$\Delta S_1 = \int \frac{dQ}{T} = m_1 c_p \int_{T_1}^{T'} \frac{dT}{T} = m_1 c_p \ln \frac{T'}{T_1} = -182 \text{ J}\cdot\text{K}^{-1}$$

$$\Delta S_2 = \int \frac{dQ}{T} = m_2 c_p \int_T^{T'} \frac{dT}{T} = m_2 c_p \ln \frac{T'}{T_2} = 203 \text{ J}\cdot\text{K}^{-1}$$

$$\Delta S = \Delta S_1 + \Delta S_2 = 21 \text{ J}\cdot\text{K}^{-1}$$

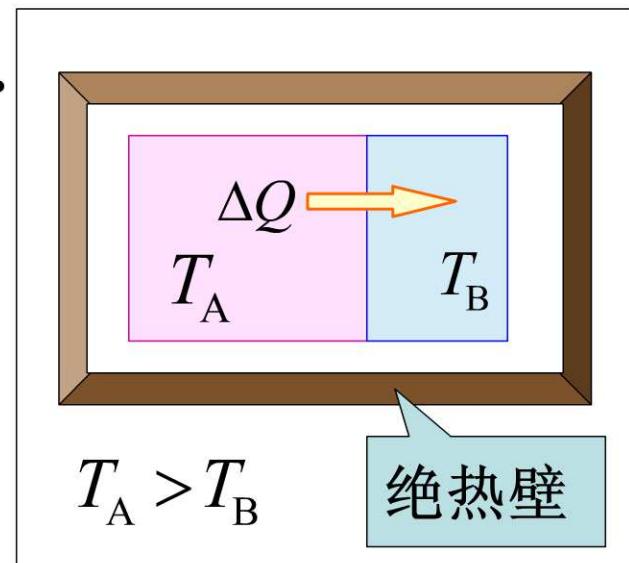


**例2** 求热传导中的熵变.

设在微小时间  $\Delta t$  内，从 A 传到 B 的热量为  $\Delta Q$ .

$$\Delta S_A = \frac{-\Delta Q}{T_A}$$

$$\Delta S_B = \frac{\Delta Q}{T_B}$$



$$\Delta S = \Delta S_A + \Delta S_B = -\frac{\Delta Q}{T_A} + \frac{\Delta Q}{T_B}$$

$$\because T_A > T_B \quad \therefore \Delta S > 0$$

同样，此孤立系统中不可逆过程熵亦是增加的。



### 三 熵增加原理：

孤立系统中的熵永不减少.

$$\Delta S \geq 0 \quad \left\{ \begin{array}{l} \text{孤立系统不可逆过程 } \Delta S > 0 \\ \text{孤立系统可逆过程 } \Delta S = 0 \end{array} \right.$$

孤立系统中的可逆过程，其熵不变；孤立系统中的不可逆过程，其熵要增加。



平衡态  $A$  可逆过程 平衡态  $B$  (熵不变)

非平衡态 不可逆过程  
                  自发过程 平衡态 (熵增加)

- ◆ 熵增加原理成立的条件：孤立系统或绝热过程。
- ◆ 熵增加原理的应用：给出自发过程进行方向的判据。

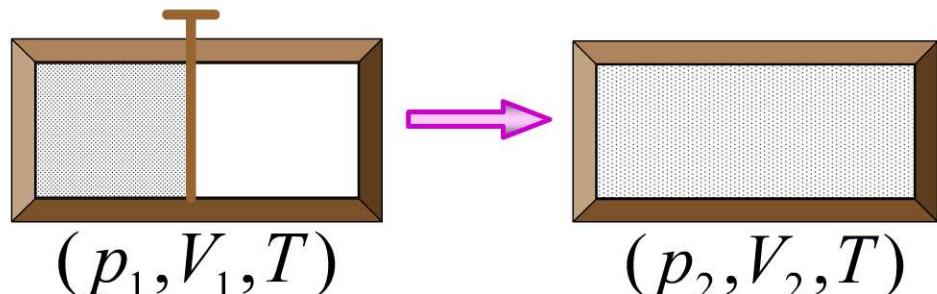


## 四 熵增加原理与热力学第二定律

热力学第二定律亦可表述为：一切自发过程总是向着熵增加的方向进行。



证明 理想气体绝热自由膨胀过程是不可逆的。

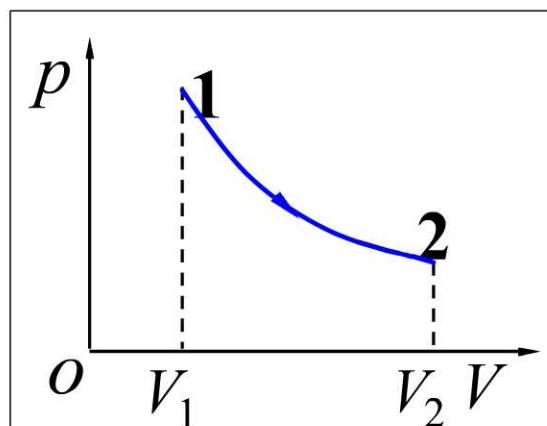


$$\because Q = 0, \quad W = 0, \quad \therefore \Delta E = 0, \quad \Delta T = 0$$



在态1和态2之间假设

一可逆等温膨胀过程



$$S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{dQ}{T} = \int_{V_1}^{V_2} \frac{m}{M} R \frac{dV}{V}$$

$$= \frac{m}{M} R \ln \frac{V_2}{V_1} > 0$$

不可逆

