

物理笔记 | 热力学与统计物理

Dong Siyan

”本文旨在梳理热力学与统计物理热力学部分的主要知识点，以备复习之用。使用的教材汪志诚《热力学·统计物理》（第六版）。文中知识点对应在书上的页码以（p**）形式标注。”

知乎原帖：[热力学与统计物理复习笔记（热力学部分）](#)；编者主要作整理 + 可视化梳理。

第1章 热力学的基本规律

1.1 热力学系统的平衡状态及其描述

- **热力学平衡态**：孤立系统的各种宏观性质在长时间内不发生变化，这样的状态称为热力学平衡态。（对于处在各种条件下的非孤立系，热力学用相应的热力学函数作为判据判定系统是否处在平衡状态，并导出两系统的热动平衡条件。）（p2）
- **描述参量**：热力学中需要用到几何参量、力学参量、电磁参量、化学参量四类参量来描写热力学系统的平衡状态。（p3）
- **单相系和复相系**：如果一个系统各部分的性质是完全一样的，该系统称为均匀系，一个均匀的部分被称为一个相，因此均匀系也被称为单相系；如果整个系统不是均匀的，但可以被分为若干个均匀的部分，则该系统被称为复相系。（p4）
- **准静态过程**：准静态过程是进行得非常缓慢的过程，系统在过程中经历的每一个状态都可以看作平衡态。（p11）

1.2 热平衡定律和温度

- **热平衡定律**：经验表明，如果物体 A 和物体 B 各自与处在同一状态的物体 C 达到热平衡，若令 A 与 B 进行热接触，它们也将处在热平衡。这个经验事实称为热平衡定律，也叫**热力学第零定律**。（p5）
- **温度**：处于平衡态下的系统的态函数——温度。（p5）
- **理想气体温标**：规定纯水的三相点温度为 273.16，以压强线性关系规定温度。取极限后得（其中 p_t 表示纯水三相点下温度计中气体的压强。（p6））：

$$T = 273.16K \times \lim_{p_t \rightarrow 0} \frac{p}{p_t} \quad (1.1)$$

- **热力学温标**

$$\frac{t}{^{\circ}\text{C}} = \frac{T}{K} - 273.15 \quad (1.2)$$

1.3 物态方程

- 定义：给出温度与状态参量之间函数关系的方程。(p6)

- 一般形式： $f(p, V, T) = 0$

- 常见物态方程：

$$\text{理想气体状态方程: } pV = nRT = NkT \quad (1.3)$$

$$\text{范德瓦尔斯方程: } \left(p + \frac{an^2}{V^2}\right)(V - nb) = nRT \quad (1.4)$$

- 常见系数：

体胀系数 α ：

$$\alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p \quad (1.5)$$

压强系数 β ：

$$\beta = \frac{1}{p} \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_V \quad (1.6)$$

等温压缩系数 κ_T ：

$$\kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T \quad (1.7)$$

三者关系为：

$$\left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_V \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T = -1 \quad (1.8)$$

三个系数满足：

$$\alpha = \kappa_T \beta p \quad (1.9)$$

典型例子就是理想气体的三个系数，可作为验证；此略

1.4 热力学第一定律

- 数学表达式： $\Delta U = W + Q$
- 微分形式： $dU = \bar{d}W + \bar{d}Q$
- 能量守恒定律：热力学第一定律就是能量守恒定律。自然界的一切物质都具有能量，能量有各种不同的形式，可以从一种形式转化为另一种形式，从一个物体传递到另一个物体，在传递和转化过程中能量的数量不变。(p17)
- 另一种表述：第一类永动机是不可能造成的。(p17)

1.5 热容与焓

- 定义：升高单位温度吸收的热量。
- 数学表示：

$$C = \lim_{\Delta T \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta T} \quad (1.10)$$

- 具体表现:

$$\begin{aligned} \text{定容热容: } C_V &= \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = T\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_V \\ \text{定压热容: } C_P &= \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_P = T\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_P \\ \text{多方热容: } C_n &= T\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_n \end{aligned} \quad (1.11)$$

- 焓: 引进一新的状态函数 $H=U+pV$ 称其为焓 (p17)

微分形式: $dH = TdS + Vdp$

1.6 绝热方程

- 常见形式:

$$pV^\gamma = C, C \text{ 为常数}, \gamma = \frac{C_p}{C_V} \quad (1.12)$$

- 绝热指数 γ 的确定:

$$a^2 = \gamma pV = \gamma \frac{p}{\rho} \quad (1.13)$$

其中 a 为声速, ρ 为气体密度。(p21)

1.7 热力学第二定律

- 两种常见的表述

克劳修斯表述: 不可能把热量从低温物体传递到高温物体而不引起其他变化。

开尔文表述: 不可能从单一热源吸热使之完全变成有用的功而不引起其他变化。

其中开尔文表述还可表述成: **第二类永动机是不可能造成的。**(p25)

- 热力学第二定律两种表述等价性的证明: (反证法, 此略)
- 数学表达式: $dS \leq \frac{dQ}{T}$ 这里的 T 是系统外界的温度。可逆过程取等号。

1.8 卡诺循环和卡诺定理

- 理想气体卡诺循环的四个典型过程 (p23):

等温膨胀过程、绝热膨胀过程, 等温压缩过程, 绝热压缩过程。

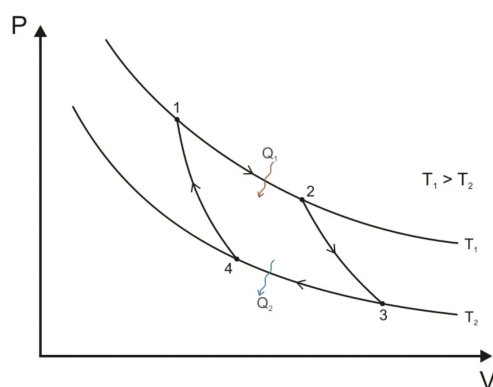


图 1: Carnot Cycle

- 卡诺定理：所有工作于两个确定温度之间的热机中，可逆热机的效率最高。（p27）

对于理想气体，可由（1）中的四个过程计算做功和吸热的比得到工作效率：

$$\eta = \frac{W}{Q_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1} \quad (1.14)$$

- 卡诺定理的推论：所有工作于两个确定温度之间的可逆热机，其效率相等。

1.9 熵和热力学基本方程

- 对于可逆过程： $dS = \frac{dQ}{T}$
- 结合热力学第一定律，有：

$$\begin{aligned} dS &= \frac{dU + pdV}{T} \\ dU &= TdS - pdV \end{aligned} \quad (1.15)$$

- 理想气体的熵：

在定体热容可视为常量时：

$$S = nC_{V,m} \ln T + nR \ln V + S_0 \quad (1.16)$$

在定压热容可视为常量时：

$$S = nC_{p,m} \ln T - nR \ln p + S_0 \quad (1.17)$$

1.10 熵增加原理

- 概念：系统经可逆绝热过程后熵不变，经不可逆绝热过程后熵增加，在绝热条件下，熵减少的过程是不可能实现的。这个结论称为熵增加原理。（p35）
- 熵增加原理的简单应用：

热量 Q 从高温热源 T_1 传到低温热源 T_2 ，求熵变 Hint：

$$\Delta S = \Delta S_1 + \Delta S_2 = Q \left(\frac{1}{T_2} - \frac{1}{T_1} \right) \quad (1.18)$$

1.11 自由能和吉布斯函数

- 自由能： $F=U-TS$ （也被称为亥姆霍兹函数或亥姆霍兹自由能）（p38）
- 自由焓： $G=H-TS$ （也被称为吉布斯函数或吉布斯自由能）（p39）

在第三章和第四章中，我们将利用自由能、自由焓研究复相系、多元系的相变和化学变化问题。（p39）