

# 热学期末复习

ssh

June 6, 2017

## 1 概念题

### 1.1 第三定律

三种表述：

- 能斯特：不可能通过有限步骤使物体达到绝对零度
- 能斯特定理：系统在等温过程中的熵变随温度趋于绝对零度而趋于 0。  
 $\lim_{T \rightarrow 0} (\Delta S)_T = 0$
- 系统的熵随绝对温度趋于 0

### 1.2 准静态

进行的足够缓慢，以至于系统连续经过的每个中间态都可近似地看成平衡态的过程。

### 1.3 可逆过程

无摩擦的准静态过程是可逆过程。（系统能够回到初始状态且对外界无影响）

### 1.4 焦-汤系数

节流过程前后： $\mu = \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H$

## 2 配分函数的用法

离散能级下的定义： $Z = \sum_i g_i e^{-\beta \varepsilon_i}$ 。

连续能谱，令  $g(\varepsilon)$  为能谱密度，则  $Z = \int g(\varepsilon) e^{-\beta \varepsilon} d\varepsilon$ 。

回想求解一个统计分布问题，要在两个约束下使系统的微观态数  $W$  取极大值。这两个约束（粒子总数，总能量）

$$\sum_i a_i = N \quad (1a)$$

$$\sum_i a_i \varepsilon_i = E \quad (1b)$$

求解

$$\delta(\ln W - \alpha \sum_i a_i - \beta \sum_i a_i \varepsilon_i) = 0 \quad (2)$$

$\alpha, \beta$  是这么来的，通常  $\beta = \frac{1}{k_B T}$ 。

$$\text{MB 下, } \alpha = -\frac{\mu}{k_B T}$$

$$a_i = g_i e^{-\alpha - \beta \varepsilon_i} \quad (3)$$

BE（玻色子）和 FD（费米子）的分布为：

$$a_i = \frac{g_i}{e^{\alpha \pm \beta \varepsilon_i}} \quad (4)$$

回到  $Z$  的用法：

$$N = Z \cdot e^{-\alpha} \quad (5a)$$

$$E = -N \frac{\partial \ln Z}{\partial \beta} \quad (5b)$$

$$G = -N \frac{1}{\beta} \ln Z \quad (5c)$$

$$P = \frac{\partial G}{\partial V} \quad (5d)$$

$$dS = \frac{1}{T} (dU + PdV) = k_B \beta \left( Nd \left( \frac{\partial \ln Z}{\partial \beta} \right) + \frac{1}{\beta} N \frac{\partial \ln Z}{\partial V} dV \right) \quad (5e)$$

$$(5f)$$

之后， $C_V$  也可直接代入  $\beta = \frac{1}{k_B T}$ ， $C_V = \left( \frac{\partial E}{\partial T} \right)_V$ 。

## 3 不同的热力学系统

### 3.1 热磁系统

$(H, M, T)$  系统，其中  $M$  是总磁矩：磁极化强度  $\times$  体积。

状态方程（居里定律）： $M = C \frac{\mathcal{H}}{T}$ 。已知  $C_{\mathcal{H}}(\mathcal{H} = 0) = \frac{b}{T^2}$ 。

由绝热功  $dW = \mu_0 \mathcal{H} dM$ ，有第一定律  $dU = dQ + \mu_0 \mathcal{H} dM$ 。 $\mathcal{H} \sim P, M \sim V$ 。

一般来讲，实验控制的是励磁电流  $\rightarrow \mathcal{H}$ 。所以定义  $H = U - \mu_0 \mathcal{H} M$ ， $dH = C_{\mathcal{H}} dT - \mu_0 M d\mathcal{H}$ 。若过程可逆，则有  $dH = T dS - \mu_0 M d\mathcal{H}$ ， $dF = -S dT + \mu_0 \mathcal{H} dM$ ， $dG = -S dT - \mu_0 M d\mathcal{H}$ 。

因为  $C_{\mathcal{H}}$  是  $T, \mathcal{H}$  的函数，所以有

$$C_{\mathcal{H}} = C_{\mathcal{H}}(\mathcal{H} = 0) + \int_0^{\mathcal{H}} \left( \frac{\partial C_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T d\mathcal{H} \quad (6)$$

又由  $dH$  表达式知  $C_{\mathcal{H}} = \left( \frac{\partial H}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} = T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}}$ 。于是

$$\left( \frac{\partial C_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = \left( \frac{T \partial \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = T \left( \frac{\partial \left( \frac{\partial S}{\partial \mathcal{H}} \right)_T}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} \quad (7)$$

由  $dG$  表达式可得  $\left( \frac{\partial S}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = \mu_0 \left( \frac{\partial M}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} = -\mu_0 C \frac{\mathcal{H}}{T^2}$

代回  $T \left( \frac{\partial \left( \frac{\partial S}{\partial \mathcal{H}} \right)_T}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}}$

$$\left( \frac{\partial C_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = T \left( \frac{\partial \left( -\mu_0 C \frac{\mathcal{H}}{T^2} \right)}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} = 2\mu_0 C \mathcal{H} \frac{1}{T^2} \quad (8)$$

代回 (1) 可积得：

$$C_{\mathcal{H}} = \frac{\mu_0 C \mathcal{H}^2 + b^2}{T^2} \quad (9)$$

接下来就可以计算体系的熵：

$$\begin{aligned} dS &= \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} dT + \left( \frac{\partial S}{\partial \mathcal{H}} \right)_T d\mathcal{H} \\ &= \frac{C_{\mathcal{H}}}{T} dT + \left( \frac{\partial \mu_0 M}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} d\mathcal{H} \\ &= \frac{\mu_0 C \mathcal{H}^2 + b^2}{T^3} - \frac{\mu_0 C \mathcal{H}}{T^2} d\mathcal{H} \\ &= d \left[ -\frac{b + \mu_0 C \mathcal{H}^2}{2T^2} \right] \end{aligned}$$

### 3.2 热辐射系统（光子气体）

热辐射系统仍由  $(P, V, T)$  描述。状态方程：  $p = \frac{1}{3}u(T)$ 。

基本微分方程：  $dU = TdS - PdV$ 。

由  $dF = -SdT - PdV$  有  $(\frac{\partial S}{\partial V})_T = (\frac{\partial P}{\partial T})_V$ 。所以

$$(\frac{\partial U}{\partial V})_T = T(\frac{\partial P}{\partial T})_V - P \quad (11)$$

代入状态方程得：

$$u = \sigma T^4 \quad (12)$$

$\sigma$  为积分常数。于是  $P = \frac{1}{3}\sigma T^4$ ,  $C_V = 4\sigma T^3 V$ 。

计算体系的熵：

$$\begin{aligned} dS &= (\frac{\partial S}{\partial T})_V dT + (\frac{\partial S}{\partial V})_T dV \\ &= \frac{C_V}{T} dT + (\frac{\partial P}{\partial T})_V dV \\ &= d[\frac{4}{3}\sigma T^3 V] \end{aligned}$$

光子气体的特性：  $dG = -SdT + VdP = 0$ 。吉布斯自由能（化学势）守恒（为 0）。

### 3.3 膜理论

一个薄膜有表面张力  $F = 2\alpha l$ ,  $\alpha$  一般与  $T$  成反比。于是膜系统由  $(\alpha, A, T)$  描述。

基本微分方程：  $dU = TdS + \alpha dA$ ,  $dF = -SdT + \alpha dA$ ,  $dG = -SdT - Ad\alpha$ 。

设  $U(T) = A \cdot u(T)$ 。广泛成立的式子是  $(\frac{\partial U}{\partial A})_T = T(\frac{\partial \alpha}{\partial T})_A - \alpha$ 。于是有

$$u(T) = \alpha(T) - T \frac{d\alpha(T)}{dT} \quad (14)$$

计算得  $C_A = -TA \frac{d^2\alpha}{dT^2}$ 。计算膜系统的熵：

$$\begin{aligned} dS &= (\frac{\partial S}{\partial T})_A dT + (\frac{\partial S}{\partial A})_T dA \\ &= \frac{C_A}{T} dT - \frac{d\alpha}{dT} dA \\ &= d(-A \frac{d\alpha}{dT}) \end{aligned}$$

计算  $dG = A \frac{d\alpha}{dT} dT - Ad\alpha = 0$ 。膜系统与光子气体一样，吉布斯自由能守恒。

## 4 相变

$$dG = -SdT + VdP$$
$$d\mu_s =$$