

# thermodynamics

ssh

May 31, 2017

## 1 基于两张草稿的还原

### 1.1 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

$$C_{\mathcal{H}} = C_{\mathcal{H}}(\mathcal{H} = 0) + \int_0^{\mathcal{H}} \left( \frac{\partial C_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T d\mathcal{H} \quad (1)$$

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

$$\left( \frac{\partial C_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = \left( \frac{T \partial \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = T \left( \frac{\partial \left( \frac{\partial S}{\partial \mathcal{H}} \right)_T}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} \quad (2)$$

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

$$\left( \frac{\partial C_{\mathcal{H}}}{\partial \mathcal{H}} \right)_T = T \left( \frac{\partial \left( -\mu_0 C \frac{\mathcal{H}}{T^2} \right)}{\partial T} \right)_{\mathcal{H}} = 2\mu_0 C \mathcal{H} \frac{1}{T^2} \quad (3)$$

代回 (1) 可积得:

$$C_{\mathcal{H}} = \frac{\mu_0 C \mathcal{H}^2 + b^2}{T^2} \quad (4)$$

接下来就可以计算体系的熵：

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

## 1.2 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  $\left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T = \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V$ 。所以

$$\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T = T\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V - P \quad (6)$$

代入状态方程得：

$$u = \sigma T^4 \quad (7)$$

$\sigma$  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：

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

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

## 1.3 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  $\left(\frac{\partial U}{\partial A}\right)_T = T\left(\frac{\partial \alpha}{\partial T}\right)_A - \alpha$ 。于是有

$$u(T) = \alpha(T) - T \frac{d\alpha(T)}{dT} \quad (9)$$

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

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

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