**Problem 6.2.** 试证明,对于一个一维自由粒子,在长度L内,在 $\varepsilon$ 到 $\varepsilon + d\varepsilon$ 的能量范围内,量子态数为

 $D(\varepsilon)d\varepsilon = \frac{2L}{h} \left(\frac{m}{2\varepsilon}\right)^{1/2} d\varepsilon$ 

Solution: 在以x和p为直角坐标的 $\mu$ 空间中,每个相格(量子态占据的格子)大小为

$$\Delta x \Delta p_x = h \tag{1}$$

因此, μ空间中的量子态密度为

$$\frac{1}{h} \tag{2}$$

长度L和 $\varepsilon$ 到 $\varepsilon$  +  $d\varepsilon$ 的能量范围对应的 $\mu$ 空间中的面积(考虑到动量 $p_x$ 可以有正负两个方向)为

$$dxdp_x = 2Ld(2m\varepsilon)^{1/2} = L\left(\frac{2m}{\varepsilon}\right)^{1/2}d\varepsilon \tag{3}$$

在这块面积中的量子态数为

$$D(\varepsilon)d\varepsilon = \frac{1}{h} \cdot dx dp_x = \frac{2L}{h} \left(\frac{m}{2\varepsilon}\right)^{1/2} d\varepsilon \tag{4}$$

**Problem 6.4.** 在极端相对论情形下,粒子的能量动量 $\varepsilon = cp$ 。试求在体积V内,在 $\varepsilon$ 到 $\varepsilon + d\varepsilon$ 的能量范围内三维粒子的量子态数。

Solution: 在体积V内,动量大小在p到p+dp的范围内(动量方向为任意),自由粒子可能的状态数为

$$\frac{4\pi V}{h^3}p^2dp\tag{5}$$

根据公式 $\varepsilon = cp$ , 在体积V内, 在 $\varepsilon$ 到 $\varepsilon + d\varepsilon$ 的能量范围内, 自由粒子可能的状态数为

$$\frac{4\pi V}{h^3} \left(\frac{\varepsilon}{c}\right)^2 d\left(\frac{\varepsilon}{c}\right) = \frac{4\pi V \varepsilon^2}{h^3 c^3} d\varepsilon \tag{6}$$

Problem 6.5. 设系统含有两种粒子,其粒子数分别为N和N'。粒子间的相互作用很弱,可以看做是近独立的。假设粒子可以分辨,处在一个个体量子态的粒子数不受限制。试证明,在平衡状态下两种粒子的最概然分布分别为

$$a_l = \omega_l e^{-\alpha - \beta \varepsilon_l}$$

和

$$a_l' = \omega_l' e^{-\alpha' - \beta \varepsilon_l'}$$

其中 $\varepsilon_l$ 和 $\varepsilon_l'$ 是两种粒子的能级, $\omega_l$ 和 $\omega_l'$ 是能级的简并度。

讨论: 如果把一种粒子看作是一个系统,系统由两个子系统组成。以上结果表明,互为热平衡的两个子系统具有相同的 $\beta$ 。

Solution: 由于粒子可分辨,且处在一个个体量子态的粒子数不受限制,故为玻尔兹曼分布,两种粒子的微观状态数分别为

$$\Omega = \frac{N!}{\prod_{l} a_{l}!} \prod_{l} \omega_{l}^{a_{l}} \tag{7}$$

$$\Omega' = \frac{N'!}{\prod_l a_l!} \prod_l \omega_l^{\prime a_l'} \tag{8}$$

系统总微观状态数为

$$\Omega_{B} = \Omega \Omega' \tag{9}$$

对上式两边同取对数得

$$\ln \Omega = \ln \Omega + \ln \Omega' = \ln N! - \sum_{l} \ln a_{l}! + \sum_{l} \ln \omega_{l}^{a_{l}} + \ln N'! - \sum_{l} \ln a'_{l}! + \sum_{l} \ln \omega_{l}'^{a'_{l}} \quad (10)$$

 $\exists a_l \gg 1$ 时,利用斯特林公式得

$$\ln \Omega_{\mathcal{B}} \approx N(\ln N - 1) - \sum_{l} a_{l}(\ln a_{l} - 1) + \sum_{l} a_{l} \ln \omega_{l}$$

$$+ N'(\ln N' - 1) - \sum_{l} a'_{l}(\ln a'_{l} - 1) + \sum_{l} a'_{l} \ln \omega'_{l}$$

$$\approx N \ln N - \sum_{l} a_{l} \ln a_{l} + \sum_{l} a_{l} \ln \omega_{l} + N' \ln N' - \sum_{l} a'_{l} \ln a'_{l} + \sum_{l} a'_{l} \ln \omega'_{l}$$
(11)

$$\delta \ln \Omega_{\breve{\Xi}} = -\sum_{l} a_{l} \frac{1}{a_{l}} \delta a_{l} - \sum_{l} \ln a_{l} \delta a_{l} + \sum_{l} \ln \omega_{l} da_{l} - \sum_{l} a'_{l} \frac{1}{a'_{l}} \delta a'_{l} - \sum_{l} \ln a'_{l} \delta a'_{l} + \sum_{l} \ln \omega'_{l} da'_{l}$$

$$\tag{12}$$

由于存在约束

$$\sum_{l} a_{l} = N \Longrightarrow \delta N = \sum_{l} \delta a_{l} = 0 \tag{13}$$

$$\sum_{l} a'_{l} = N' \Longrightarrow \delta N' = \sum_{l} \delta a'_{l} = 0 \tag{14}$$

$$\sum_{l} \varepsilon_{l} a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} a'_{l} = E \Longrightarrow \delta E = \sum_{l} \varepsilon_{l} \delta a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} \delta a'_{l} = 0$$
 (15)

设拉格朗日乘子 $\alpha, \alpha', \beta$ 

$$\delta \ln \Omega_{\mathcal{B}} - \alpha \delta N - \alpha' N' - \beta \delta E = -\sum_{l} \left( \ln \frac{a_{l}}{\omega_{l}} + \alpha + \beta \varepsilon_{l} \right) \delta a_{l}$$

$$-\sum_{l} \left( \ln \frac{a'_{l}}{\omega'_{l}} + \alpha' + \beta \varepsilon' \right) \delta a'_{l}$$

$$= 0$$

$$(16)$$

$$\Longrightarrow \begin{cases} \ln \frac{a_l}{\omega_l} + \alpha + \beta \varepsilon_l = 0\\ \ln \frac{a'_l}{\omega'_l} + \alpha' + \beta \varepsilon'_l = 0 \end{cases}$$
 (17)

$$\Longrightarrow \begin{cases} a_l = \omega_l e^{-\alpha - \beta \varepsilon_l} \\ a'_l = \omega'_l e^{-\alpha' - \beta \varepsilon'_l} \end{cases}$$
 (18)

如果把一种粒子看作是一个系统,互为热平衡的两个子系统具有相同的 $\beta$ ,这是因为在 热平衡的过程中两个子系统之间可以发生能量的交换。

Problem 6.6. 同上题,如果粒子是玻色子或者费米子,结果如何?

Solution: 分类讨论:

 $\bullet$  设波色子粒子数为N,费米子粒子数为N',则两种粒子的微观状态数分别为

$$\Omega = \prod_{l} \frac{(\omega_l + a_l - 1)!}{a_l!(\omega_l - 1)!} \tag{19}$$

$$\Omega' = \prod_{l} \frac{\omega'_{l}}{a'_{l}!(\omega'_{l} - a'_{l})!} \tag{20}$$

对系统的微观状态数

$$\Omega_{\mathbb{R}} = \Omega \Omega' \tag{21}$$

取对数并利用斯特林公式得

$$\ln \Omega_{\mathbb{K}} = \sum_{l} \left[ (\omega_l + a_l) \ln(\omega_l + a_l) - a_l \ln a_l - \omega_l \ln \omega_l \right] + \sum_{l} \left[ \omega_l' \ln \omega_l' - a_l' \ln a_l' - (\omega_l' - a_l') \ln(\omega_l' - a_l') \right]$$

$$(22)$$

要使 $\ln \Omega_{\mathbb{A}}$ 极大,

$$\ln \Omega_{E} \approx \sum_{l} \ln \frac{(\omega_l + a_l)}{a_l} \delta a_l + \sum_{l} \ln \frac{(\omega_l' - a_l')}{a_l'} \delta a_l' = 0$$
 (23)

根据约束

$$\sum_{l} a_{l} = N \Longrightarrow \delta N = \sum_{l} \delta a_{l} = 0 \tag{24}$$

$$\sum_{l} a'_{l} = N' \Longrightarrow \delta N' = \sum_{l} \delta a'_{l} = 0 \tag{25}$$

$$\sum_{l} \varepsilon_{l} a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} a'_{l} = E \Longrightarrow \delta E = \sum_{l} \varepsilon_{l} \delta a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} \delta a'_{l} = 0$$
 (26)

设拉格朗日乘子 $\alpha, \alpha', \beta$ 

$$\delta \ln \Omega_{\mathcal{B}} - \alpha \delta N - \alpha' \delta N' - \beta \delta E = \sum_{l} \left( \ln \frac{(\omega_{l} + a_{l})}{a_{l}} + \alpha + \beta \varepsilon_{l} \right) \delta a_{l} 
+ \sum_{l} \left( \ln \frac{(\omega'_{l} - a'_{l})}{a'_{l}} + \alpha' + \beta \varepsilon'_{l} \right) \delta a'_{l} 
= 0$$

$$\Rightarrow \begin{cases}
a_{l} = \frac{\omega_{l}}{e^{-\alpha - \beta \varepsilon_{l}} - 1} \\
a'_{l} = \frac{\omega'_{l}}{-\alpha' - \beta \varepsilon'_{l} + 1}
\end{cases}$$
(28)

● 若两种粒子均为波色子,设其粒子数分别为N和N',则两种粒子的微观状态数分别为

$$\Omega = \prod_{l} \frac{(\omega_l + a_l - 1)!}{a_l!(\omega_l - 1)!} \tag{29}$$

$$\Omega' = \prod_{l} \frac{(\omega_l' + a_l' - 1)}{a_l'!(\omega_l' - 1)!}$$
(30)

对系统的微观状态数

$$\Omega_{E} = \Omega \Omega' \tag{31}$$

取对数并利用斯特林公式得

$$\ln \Omega_{\breve{\bowtie}} = \sum_{l} [(\omega_l + a_l) \ln(\omega_l + a_l) - a_l \ln a_l - \omega_l \ln \omega_l] + \sum_{l} [(\omega_l' + a_l') \ln(\omega_l' + a_l') - a_l' \ln a_l' - \omega_l' \ln \omega_l']$$

$$(32)$$

要使 $\ln \Omega_{\mathbb{A}}$ 极大,

$$\ln \Omega_{\mathbb{R}} \approx \sum_{l} \ln \frac{(\omega_l + a_l)}{a_l} \delta a_l + \sum_{l} \ln \frac{(\omega_l' + a_l')}{a_l'} \delta a_l' = 0$$
 (33)

根据约束

$$\sum_{l} a_{l} = N \Longrightarrow \delta N = \sum_{l} \delta a_{l} = 0 \tag{34}$$

$$\sum_{l} a'_{l} = N' \Longrightarrow \delta N' = \sum_{l} \delta a'_{l} = 0 \tag{35}$$

$$\sum_{l} \varepsilon_{l} a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} a'_{l} = E \Longrightarrow \delta E = \sum_{l} \varepsilon_{l} \delta a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} \delta a'_{l} = 0$$
 (36)

设拉格朗日乘子 $\alpha, \alpha', \beta$ 

$$\delta \ln \Omega_{\mathcal{B}} - \alpha \delta N - \alpha' \delta N' - \beta \delta E = \sum_{l} \left( \ln \frac{(\omega_{l} + a_{l})}{a_{l}} + \alpha + \beta \varepsilon_{l} \right) \delta a_{l}$$

$$+ \sum_{l} \left( \ln \frac{(\omega'_{l} + a'_{l})}{a'_{l}} + \alpha + \beta \varepsilon'_{l} \right) \delta a'_{l}$$

$$= 0$$

$$(37)$$

$$\Longrightarrow \begin{cases} a_l = \frac{\omega_l}{e^{-\alpha - \beta \varepsilon_l} - 1} \\ a'_l = \frac{\omega'_l}{e^{-\alpha' - \beta \varepsilon'_l} - 1} \end{cases}$$
 (38)

● 若两种粒子均为费米子,设其粒子数分别为N和N',则两种粒子的微观状态数分别为

$$\Omega = \prod_{l} \frac{\omega_l}{a_l!(\omega_l - a_l)!} \tag{39}$$

$$\Omega' = \prod_{l} \frac{\omega_l'}{a_l'!(\omega_l' - a_l')!} \tag{40}$$

对系统的微观状态数

$$\Omega_{\not \in} = \Omega \Omega' \tag{41}$$

取对数并利用斯特林公式得

$$\ln \Omega_{\mathbb{R}} = \sum_{l} [\omega_{l} \ln \omega_{l} - a_{l} \ln a_{l} - (\omega_{l} - a_{l}) \ln(\omega_{l} - a_{l})] + \sum_{l} [\omega_{l}' \ln \omega_{l}' - a_{l}' \ln a_{l}' - (\omega_{l}' - a_{l}') \ln(\omega_{l}' - a_{l}')]$$

$$(42)$$

要使 $\ln \Omega_{\dot{\alpha}}$ 极大,

$$\ln \Omega_{\mathcal{B}} \approx \sum_{l} \ln \frac{(\omega_l - a_l)}{a_l} \delta a_l + \sum_{l} \ln \frac{(\omega_l' - a_l')}{a_l'} \delta a_l' = 0$$
 (43)

根据约束

$$\sum_{l} a_{l} = N \Longrightarrow \delta N = \sum_{l} \delta a_{l} = 0 \tag{44}$$

$$\sum_{l} a'_{l} = N' \Longrightarrow \delta N' = \sum_{l} \delta a'_{l} = 0 \tag{45}$$

$$\sum_{l} \varepsilon_{l} a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} a'_{l} = E \Longrightarrow \delta E = \sum_{l} \varepsilon_{l} \delta a_{l} + \sum_{l} \varepsilon'_{l} \delta a'_{l} = 0$$
 (46)

设拉格朗日乘子 $\alpha, \alpha', \beta$ 

$$\delta \ln \Omega_{\mathcal{B}} - \alpha \delta N - \alpha' \delta N' - \beta \delta E = \sum_{l} \left( \ln \frac{(\omega_{l} - a_{l})}{a_{l}} + \alpha + \beta \varepsilon_{l} \right) \delta a_{l}$$

$$+ \sum_{l} \left( \ln \frac{(\omega'_{l} - a'_{l})}{a'_{l}} + \alpha' + \beta \varepsilon'_{l} \right) \delta a'_{l}$$

$$= 0$$

$$(47)$$

$$\Longrightarrow \begin{cases} a_l = \frac{\omega_l}{e^{-\alpha - \beta \varepsilon_l + 1}} \\ a'_l = \frac{\omega'_l}{e^{-\alpha' - \beta \varepsilon'_{l+1}}} \end{cases}$$

$$\tag{48}$$

**Problem \***. 假定一种满足波色统计的分子可能占据的能级有4个,对应能级能量分别为0, E, 2E, 3E, 能级简并度分别为1, 2, 2, 如果系统含有6个分子,

- a. 写出与总能量3E相关的分布以及分布需要满足的条件,
- b. 计算a)中每种分布对应的微观状态数,
- c. 确定a)中每种分布的概率。

Solution:

a. 与总能量相关的分布见表1 分布 $\{a_n\}$ 所需要满足的条件

表 1: 与总能量3E相关的各种分布

分布	$a_0$	$a_1 \mid a_2$		$a_3$							
能级	0	$E \mid 2E$		3E							
可能情况序号	1	3	3	0	0						
	2	4	1	1	0						
	3	5	0	0	1						

$$\sum_{l=0}^{3} a_l = a_0 + a_1 + a_2 + a_3 = 6 \tag{49}$$

$$\sum_{l=0}^{3} \varepsilon_{l} a_{l} = E a_{1} + 2E a_{2} + 3E a_{3} = E(a_{1} + 2a_{2} + 3a_{3}) = 3E$$
 (50)

b. 分布 $\{a_0, a_1, a_2, a_3\} = \{3, 3, 0, 0\}$ 对应的微观状态数为

$$\Omega = \prod_{l} \frac{(\omega_{l} + a_{l} - 1)!}{(\omega_{l} - a_{l})! a_{l}!} = \frac{(1+3-1)!}{(1-1)!3!} \frac{(2+3-1)!}{(2-1)!3!} \frac{(2+0-1)!}{(2-1)!0!} \frac{(2+0-1)!}{(2-1)!0!} = 4$$
(51)

分布 $\{a_0, a_1, a_2, a_3\} = \{4, 1, 1, 0\}$ 对应的微观状态数为

$$\Omega = \prod_{l} \frac{(\omega_{l} + a_{l} - 1)!}{(\omega_{l} - a_{l})! a_{l}!} = \frac{(1 + 4 - 1)!}{(1 - 1)! 4!} \frac{(2 + 1 - 1)!}{(2 - 1)! 1!} \frac{(2 + 1 - 1)!}{(2 - 1)! 1!} \frac{(2 + 0 - 1)!}{(2 - 1)! 0!} = 4$$
(52)

分布 $\{a_0, a_1, a_2, a_3\} = \{5, 0, 0, 1\}$ 对应的微观状态数为

$$\Omega = \prod_{l} \frac{(\omega_{l} + a_{l} - 1)!}{(\omega_{l} - a_{l})! a_{l}!} = \frac{(1 + 5 - 1)!}{(1 - 1)! 5!} \frac{(2 + 0 - 1)!}{(2 - 1)! 0!} \frac{(2 + 0 - 1)!}{(2 - 1)! 0!} \frac{(2 + 1 - 1)!}{(2 - 1)! 1!} = 2$$
(53)

通过枚举法也可得到相同的结论,见表2。

表 2: 与总能量3E相关的各种微观状态下的各量子态分布的粒子数

能级			0	E		2E		3E		
简并态序号			1	1 2		1	1 2		2	
分布可能情况序号 2		微观状态数可能情况序号	1	3	3	0	0	0	0	0
	1		2	3	2	1	0	0	0	0
	1		3	3	1	2	0	0	0	0
			4	3	0	3	0	0	0	0
			5	4	1	0	1	0	0	0
	2		6	4	1	0	0	1	0	0
			7	4	0	1	1	0	0	0
			8	4	0	1	0	1	0	0
	3		9	5	0	0	0	0	1	0
	J		10	5	0	0	0	0	0	1

c. 根据等概率原理,分布 $\{a_0, a_1, a_2, a_3\} = \{3, 3, 0, 0\}$ 的概率为

$$P_1 = \frac{4}{4+4+2} = \frac{2}{5} \tag{54}$$

分布 $\{a_0, a_1, a_2, a_3\} = \{4, 1, 1, 0\}$ 的概率为

$$P_1 = \frac{4}{4+4+2} = \frac{2}{5} \tag{55}$$

分布 $\{a_0, a_1, a_2, a_3\} = \{5, 0, 0, 1\}$ 的概率为

$$P_1 = \frac{2}{4+4+2} = \frac{1}{5} \tag{56}$$