页码	位置	原文	勘误
1	正文倒数第6行	赫喇帕斯	赫拉帕斯 (注: 与上文统一)
17	(1)式下 1 行	将方程(1.3.10)和(1.3.11)合并之后	将方程(1.3.9)和(1.3.10)合并之后
19	(14)式	$\lim_{\varepsilon^* \to \infty} = \frac{\Sigma_1(\varepsilon^*)}{(\pi/6)\varepsilon^{*3/2}} = 1$	$\lim_{\varepsilon^* \to \infty} \frac{\Sigma_1(\varepsilon^*)}{(\pi/6)\varepsilon^{*3/2}} = 1$
20	倒数第3行	数 $\sum_N (oldsymbol{arepsilon}^*)$ 将渐近地等于	数 $\sum_N (E^*)$ 将渐近地等于
22	脚注 1	$\Delta/E = 0(E^{-1/2})$	$\Delta/E = O(E^{-1/2})$
26	(1.4.22a)式	$\cdots \exp\left(\frac{3S}{3Nk} - \frac{5}{3}\right)$	$\cdots \exp\left(\frac{2S}{3Nk} - \frac{5}{3}\right)$
27	第2行	我们从 (1.3.12b) 式和 (1.4.22a) 式求得	我们从 (1.3.12) 式和 (1.4.22a) 式求得
28	(2)式上 5 行	······把整序列的配容······	······把整个配容序列······
28	(2)式上 2 行	我们对于分布集合{n!}仍然采用了	我们对于分布集合 $\{n_i\}$ 仍然采用了 \cdots
28	(3)式上3行	而当给定系统的因子	而当给定的系统
28	(3)式下 1 行	偶而等于 1	偶尔等于1
30	习题 1.9	$\cdots + V \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_{V,E} + \cdots$	$\cdots + V \left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_{N,E} + \cdots$
30	习题 1.15	考虑物质的量为 f_1 、 f_2 和······	考虑摩尔分数为 f_1 、 f_2 和
31	倒数第4行	······在6N维空间中看成为一个点.	······看成6N维空间中的一个点.

35	(14)式下 1 行	"来达到"后无换行。	
36	(2)式	$\omega \int' d\omega = \int' (d^{3N}q d^{3N}p)$	$\omega = \int' d\omega \equiv \int' (d^{3N}q d^{3N}p)$
37	倒数第8行	根据这个原理	根据这个假说
39	(7)式	最左边的在不加粗。	
50	(14)式	$\left\langle n_r \right\rangle = \omega_r \frac{\partial}{\partial \omega_r} \left(\ln \Gamma \right) \Big _{\text{MR} \hat{n}_{\omega}=1}$	$\left\langle n_r \right\rangle = \omega_r \frac{\partial}{\partial \omega_r} \left(\ln \Gamma \right) \bigg _{\text{所有的} \omega_r = 1}$
52	第5行	如果我们沿着通过 $z = \frac{x_0}{n}$ 点并	如果我们沿着通过 $z=z_0$ 点并
52	第8行	$\dots x_0$ 点 <mark>极其邻近</mark> 区域	······x ₀ 点的紧近邻区域
53	(27)式	第二个约等号应为等号。	
54	(36)式	$\langle (\Delta n_r) \rangle^2 \equiv \cdots$	$\langle (\Delta n_r)^2 \rangle \equiv \cdots$
59	第 4 行	则系统 <mark>接连</mark> 的能量值······	则系统相邻的能量值
59	第7行	这将由 <mark>相应</mark> 的单态概率······	这将由相关的单态概率
59	(8)式	$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{\left(\beta' + \mathrm{i}\beta''\right)^{E}} Q\left(\beta' + \mathrm{i}\beta''\right) \mathrm{d}\beta''$	$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \mathrm{e}^{(\beta' + \mathrm{i}\beta'')E} Q(\beta' + \mathrm{i}\beta'') \mathrm{d}\beta''$
61	(7)式下1行	对于这些积分的任一个,我们都得到一个因子	我们得到因子
65	(8)式	$P(E) = e^{-\beta E} g(E) \cdots$	$P(E) \propto e^{-\beta E} g(E) \cdots$

70	(2)式下1行	"这里 $\hbar = h/2\pi$ "后漏译一句。	这表示对平均可及微观态数的经典计数——即 <i>kT</i> 除以量子谐振子的能量间隔。
71	第2行	它们本身就分布在各种不可分辨的振子能级上!	这些粒子自身分布在各个振子能级上,它们是不可分辨的!
79	(21)式	$M_z = M\bar{\mu}_z = \cdots$	$M_z = N\bar{\mu}_z = \cdots$
87	(12)式	$\cdots + \frac{1}{2}\beta^2(\overline{\varepsilon^2} - \overline{\overline{\varepsilon}^2})$].	$\cdots + \frac{1}{2}\beta^2(\overline{\varepsilon^2} - \bar{\varepsilon}^2)$].
95	第3行	$C_H - C_M = -T \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_M \left(\frac{\partial M}{\partial T}\right)_h$	$C_H - C_M = -T \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_M \left(\frac{\partial M}{\partial T}\right)_H$
97	(6)式	$\ln \Omega'(N^{(0)}, E^{(0)}) - \frac{\mu'}{kT'} N_r - \frac{1}{kT'} E_s$	$\ln \Omega'(N^{(0)}, E^{(0)}) + \frac{\mu'}{kT'} N_r - \frac{1}{kT'} E_s$
134	(2)式下1行	$oldsymbol{r_i'}$ 应加粗。	
145	(19)式	$\frac{s}{k} \approx \cdots$	$\frac{S}{k} \approx \cdots$
150	(8)式	$\frac{\langle n_{\varepsilon}^{2} \rangle - \langle n_{\varepsilon} \rangle^{2}}{\langle n_{\varepsilon} \rangle^{2}} = \left(\frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial \varepsilon}\right) \left\{\frac{1}{\langle n_{\varepsilon} \rangle}\right\} z^{-1} e^{\beta \varepsilon}$	$\frac{\langle n_{\varepsilon}^{2} \rangle - \langle n_{\varepsilon} \rangle^{2}}{\langle n_{\varepsilon} \rangle^{2}} = \left(\frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial \varepsilon}\right) \left\{\frac{1}{\langle n_{\varepsilon} \rangle}\right\} = z^{-1} e^{\beta \varepsilon}$
152	(2)式	$\cdots = \frac{4\pi V}{h^2} \int_0^\infty \frac{1}{z^{-1} e^{\beta \varepsilon(p)} + a} p^2 dp$	$\cdots = \frac{4\pi V}{h^3} \int_0^\infty \frac{1}{z^{-1} e^{\beta \varepsilon(p)} + a} p^2 dp$
153	(5)式	"所有的 u "中, u 应加粗。	
163	(28)式	$j_{ otage{k-转动}}^{(F,D,)}(T)=\cdots$	$j_{ar{k}$ -转动 $}^{(F.D.)}(T)=\cdots$

196	(3)式	$u(\omega)d\omega = \frac{\hbar}{\pi^2 c^3} \frac{\omega^3 d\omega}{e^{\hbar_{\omega}/kT} - 1}$	$u(\omega)d\omega = \frac{\hbar}{\pi^2 c^3} \frac{\omega^3 d\omega}{e^{\hbar\omega/kT} - 1}$
266	图 9.1 中	V > 5000 km/s	v > 5000 km/s
329	(2b)式	$\{\psi(\mathbf{r}),\psi(\mathbf{r}')\} = \{\psi^{\dagger}(\mathbf{r}),\psi^{\dagger}(\mathbf{r}')\} = 0$	$\{\psi(\mathbf{r}),\psi(\mathbf{r}')\} = \{\psi^{\dagger}(\mathbf{r}),\psi^{\dagger}(\mathbf{r}')\} = 0$
330	(10)式	$\widehat{N}_{m{\psi}}(m{r}) \Psi_{NE} angle$	$\widehat{N}\psi(m{r}) \Psi_{NE} angle$
393	(17)式	$N = N N_+$	$N_{-}=N-N_{+}$
602	(3)式	$\sum_{q'} P_{\text{Pff}}\left(q'\right) W\left(q' \to q\right) = P_{\text{eq}}\left(q\right) \sum_{q'} W\left(q' \to q\right)$	$\sum_{q'} P_{\text{Pff}}\left(q'\right) W\left(q' \to q\right) = P_{\text{Pff}}\left(q\right) \sum_{q'} W\left(q' \to q\right)$
615	(3)式	等号左边的k不应加粗。	
634	(9)式	$N \approx \frac{L^3}{\lambda^3} \left[g_{3/2} \left(e^{-\alpha} \right) + \pi^{1/2} \alpha^{1/2} s \left(y \right) \right]$	$N \approx \frac{L^3}{\lambda^3} \left[g_{3/2} \left(e^{-\alpha} \right) + \pi^{1/2} \alpha^{1/2} S(y) \right]$