页码	位置	原文	勘误
12	正文倒数第 5 行	……平衡光子气的热容量.	……平衡光子气的热容.
20	(1.35)式	$\cdots = U_0 + AT^4$	$\cdots = \frac{U_0}{V} + AT^4$
20			
20	倒数底 3 行	$K = \omega/\nu_0$ (希腊字母 nu)	$K = \omega/v_0$ (拉丁字母)
22	(1.38')式第 1 行	$\cdots(X_{\boldsymbol{N}}^* - X_{\boldsymbol{N+M}})(X_{\boldsymbol{N}} - X_{\boldsymbol{N+M}})$	$\cdots(X_{\boldsymbol{N}}^* - X_{\boldsymbol{N+M}}^*)(X_{\boldsymbol{N}} - X_{\boldsymbol{N+M}})$
25	倒数第 3 行	$\approx -\sum_{\boldsymbol{K},r}\left[\frac{P^2}{2\omega\eta\hbar}\left\lvert a_\alpha^{(r)}(\boldsymbol{K})\right\rvert^2\frac{1+\mathrm{e}^{-\hbar\omega/kT}}{1-\mathrm{e}^{-\hbar\omega/kT}}\right].$	$\approx \exp\left\{-\sum_{\boldsymbol{K},r}\left[\frac{P^2}{2\omega\eta\hbar}\left\lvert a_\alpha^{(r)}(\boldsymbol{K})\right\rvert^2\frac{1+\mathrm{e}^{-\hbar\omega/kT}}{1-\mathrm{e}^{-\hbar\omega/kT}}\right]\right\}.$
26	倒数第 2 行	它与一个储有粒子的大容器相连	它与一个大粒子库相连
27	图 1.6	我们将粒子系统想象成连接在大容器上的盒子	我们将粒子系统想象成连接着大粒子库的盒子
27	第 1 行	假如需要能量μ才能把一个粒子从盒中移到容器中，则该系统与原系统将具有相同的统计力学性质.	总系统表现出来的统计力学性质是：需要能量μ才能把一个粒子从盒中移到粒子库中.
28	第 6 行	于是$\langle n_a\rangle = \partial g/\partial f_a$	于是$\langle n_a\rangle = \partial g/\partial \varepsilon_a$
32	(1.70)式	$\frac{\langle N\rangle}{V} = \rho = s\left(\frac{mkT_c}{2\pi\hbar^2}\right)(2.612)$	$\frac{\langle N\rangle}{V} = \rho = s\left(\frac{mkT_c}{2\pi\hbar^2}\right)^{3/2}(2.612)$
32	脚注第 5 行	^{87}RB	^{87}Rb
33	倒数第 3 行	$\langle n_0\rangle = \langle N\rangle - n_{激发}$	$\langle n_0\rangle = \langle N\rangle - N_{激发}$

34	倒数第 2 行	…*Statistical Physics*, §59 的习题.	…*Statistical Physics*, Pergamon Press, 1959, §59 的习题.
37	第 1 行	……变成$4\pi p^2\,\mathrm{d}p\,\mathrm{d}\varepsilon=2\pi(2m)^{3/2}\sqrt{\varepsilon}\mathrm{d}\varepsilon$.	……变成$4\pi p^2\,\mathrm{d}p=2\pi(2m)^{3/2}\sqrt{\varepsilon}\mathrm{d}\varepsilon$.
41	(2.2)式	$$\lvert\psi\rangle=\sum_{ij}C_{ij}\lvert\varphi_i\rangle\lvert\theta_i\rangle$$	$$\lvert\psi\rangle=\sum_{ij}C_{ij}\lvert\varphi_i\rangle\lvert\theta_j\rangle$$
55	(2.92)式	$$\cdots\exp\left(-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}\right)\exp\left(-\frac{m\omega^2 x'^2}{2\hbar}\right)$$	$$\cdots\exp\left(-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}\right)\exp\left(-\frac{m\omega x'^2}{2\hbar}\right)$$
63	正文倒数第 3 行	$$\psi_i(P\boldsymbol{x}_1)=\psi_i(\boldsymbol{x}_k)$$	$$\psi_i(P\boldsymbol{x}_k)=\psi_i(\boldsymbol{x}_k)$$
66	第 1 行	$$h_\nu=V\left(\frac{m}{2\pi h^2\beta\nu}\right)^{3/2}$$	$$h_\nu=V\left(\frac{m}{2\pi\hbar^2\beta\nu}\right)^{3/2}$$
66	倒数第 4 行	其中$\prod_\nu \nu C_\nu=N$.	其中$\sum_\nu \nu C_\nu=N$.
70	(2.177)式	$$\cdots\int_0^\beta\int_0^{u_1}\mathrm{d}u_1\mathrm{d}u_2\mathrm{tr}\left[\mathrm{e}^{-(\beta-u_1)H_0}V\mathrm{e}^{-(u_1-u_2)H_0}V\mathrm{e}^{-u_1H_0}\right]$$	$$\cdots\int_0^\beta\int_0^{u_1}\mathrm{d}u_1\mathrm{d}u_2\mathrm{tr}\left[\mathrm{e}^{-(\beta-u_1)H_0}V\mathrm{e}^{-(u_1-u_2)H_0}V\mathrm{e}^{-u_2H_0}\right]$$
71	(2.179)式	$$\int_A\mathrm{tr}\left[\mathrm{e}^{-\beta H_0}\mathrm{e}^{wH_0}V\mathrm{e}^{-wH_0}V\right]$$	$$\int_A\mathrm{d}x\mathrm{d}w\ \mathrm{tr}\left[\mathrm{e}^{-\beta H_0}\mathrm{e}^{wH_0}V\mathrm{e}^{-wH_0}V\right]$$
71	(2.180)式	$$\int_{A'}\mathrm{tr}\left[\mathrm{e}^{-\beta H_0}\mathrm{e}^{wH_0}V\mathrm{e}^{-wH_0}V\right]$$	$$\int_{A'}\mathrm{d}x'\mathrm{d}w'\ \mathrm{tr}\left[\mathrm{e}^{-\beta H_0}\mathrm{e}^{w'H_0}V\mathrm{e}^{-w'H_0}V\right]$$
71	(2.183)式	$$=\sum_n\langle n\rvert\mathrm{e}^{-\beta H_0}\mathrm{e}^{wH_0}V\cdots$$	$$=\sum_n\langle n\rvert\mathrm{e}^{-\beta H_0}\mathrm{e}^{wH_0}V\cdots$$

84	正文倒数第 7 行	$\cdots + \int_0^U \frac{mx}{2}(-\ddot{x}+\omega^2\bar{x})\mathrm{d}u = \cdots$	$\cdots + \int_0^U \frac{m\bar{x}}{2}(-\ddot{x}+\omega^2\bar{x})\mathrm{d}u = \cdots$
87	第 4 行	$\cdots + V'(x)]\mathrm{d}u]\mathcal{D}x\}$	$\cdots + V'(x)]\mathrm{d}u\}\mathcal{D}x$
87	倒数第 8 行	$\cdots V_0(x)]\mathrm{d}u'\} + \cdots$	$\cdots V_0(x)]\mathrm{d}u'\}\mathcal{D}x + \cdots$
88	第 3 行	$+\frac{1}{\hbar}\int_0^U \mathrm{d}u \cdots$	$+\frac{1}{\hbar^2}\int_0^U \mathrm{d}u \cdots$
88	图 3.4	(z,U)，(y,V)	(z,u)，(y,v)
92	第 2 行	$\exp\left[-\int_0^U\left[\frac{m\dot{x}^2}{2}+Uw(\bar{x})\right]\mathrm{d}u\right]$	$\exp\left[-\int_0^U\left[\frac{m\dot{x}^2}{2}\mathrm{d}u+Uw(\bar{x})\right]\right]$
92	第 3 行	$\exp\left[-\int_0^U\left[\frac{m\dot{x}^2}{2}\mathrm{d}u+Uw(\bar{x})\right]\mathrm{d}u\right]$	$\exp\left[-\int_0^U\left[\frac{m\dot{x}^2}{2}\mathrm{d}u+Uw(\bar{x})\right]\right]$
92	第 5 行	$\exp\left[-\int_0^U\frac{m\dot{y}^2}{2}\right]$	$\exp\left[-\int_0^U\frac{m\dot{y}^2}{2}\mathrm{d}u\right]$
93	(3.65)式第 1 行	$\cdots\exp[-Uw(\bar{x})]$	$\cdots\exp[-Uw(\bar{x})]\,\mathcal{D}x(u)$
99	倒数第 3 行	$\mathrm{e}^{-\beta F} = \frac{1}{N!}\int\rho_{\mathrm{D}}(X_1,\cdots,X_N;PX_1,\cdots PX_N)\mathrm{d}X_1\cdots\mathrm{d}X_N$	$\mathrm{e}^{-\beta F} = \frac{1}{N!}\int\rho_{\mathrm{D}}(X_1,\cdots,X_N;X_1,\cdots X_N)\mathrm{d}X_1\cdots\mathrm{d}X_N$
104	(4.27)式	$\cdots + \int_b^\infty[1-\mathrm{e}^{\beta\varphi(r)}]4\pi r^2\mathrm{d}r$	$\cdots + \int_b^\infty[1-\mathrm{e}^{-\beta\varphi(r)}]4\pi r^2\mathrm{d}r$
112	(4.61)式	$\cdots = \frac{N}{2}\int[1-\mathrm{e}^{\beta B(r_{12})}]\mathrm{d}R_2$	$\cdots = \frac{N}{2}\int[1-\mathrm{e}^{\beta V(r_{12})}]\mathrm{d}R_2$
113	(4.66)式	振幅 $= a(\theta)\sum_j(\mathrm{e}^{\mathrm{i}kR_{jP}}\mathrm{e}^{\mathrm{i}kZ_j/R_{jP}})$	振幅 $= a(\theta)\sum_j(\mathrm{e}^{\mathrm{i}kR_{jP}}\mathrm{e}^{\mathrm{i}kZ_j}/R_{jP})$

117	第 15 行	$\mathrm{d}^3R_3 \cdots \mathrm{d}^3R_n$	$\mathrm{d}^3R_3 \cdots \mathrm{d}^3R_N$
117	第 17 行	$\times\, \mathrm{d}^3R_3 \cdots \mathrm{d}^3R_N'$	$\times\, \mathrm{d}^3R_3 \cdots \mathrm{d}^3R_N$
120	倒数第 4 行	$= F' - Vf\left(\frac{V}{N}\right)$	$= F - Vf\left(\frac{V}{N}\right)$
122	(4.88)式	$\mathrm{d}x_1 \cdots \mathrm{d}x_2$	$\mathrm{d}x_1 \cdots \mathrm{d}x_N$
123	第 1 行	$(\alpha + \mathrm{e}^{-x_0})(\mathrm{e}^{-x_1} + \cdots + \mathrm{e}^{-x_N})$	$(\alpha + \mathrm{e}^{x_0})(\mathrm{e}^{-x_1} + \cdots + \mathrm{e}^{-x_N})$
125	第 11 行	为了将（4.95）式用微分项表达出来……	为了将（4.95）式用微分表达出来……
138	(5.6)式	$\mathrm{e}^{2H} = \frac{\mathrm{e}^{2/3} - \varepsilon^{-2/3}}{\mathrm{e}^{1/3} - \varepsilon^{-1/3}} = \varepsilon^{1/3} + \varepsilon^{-1/3}$	$\mathrm{e}^{2H} = \frac{\varepsilon^{2/3} - \varepsilon^{-2/3}}{\varepsilon^{1/3} - \varepsilon^{-1/3}} = \varepsilon^{1/3} + \varepsilon^{-1/3}$
140	(5.16)式	$2^K Q' = \cdots$	$2^N Q' = \cdots$
143	第 11 行	$H_{临界} = \frac{1}{2}\log(1 - \sqrt{2})$	$H_{临界} = \frac{1}{2}\ln(1 + \sqrt{2})$
161	(6.35)式	$[Q_i, P_i] = \mathrm{i}\hbar\delta_{ij}$	$[Q_i, P_j] = \mathrm{i}\hbar\delta_{ij}$
179	第 17 行	因为 $\vert\chi\rangle = \alpha^*\langle\psi\vert + \beta^*\langle\psi\vert$	因为 $\langle\chi\vert = \alpha^*\langle\psi\vert + \beta^*\langle\psi\vert$
187	第 1 行	并且 $\beta, \beta' < G$	并且 $\beta, \beta' \leq G$
202	倒数第 6 行	……还没有涉及电子自旋或排斥原理.	……还没有涉及电子自旋或不相容原理.
221	(7.109)式	$M_{\mathrm{fi}} = -\frac{4A}{N^2}\cdots$	$M_{\mathrm{fi}} = -\frac{4A}{N}\cdots$

222	(7.119)式	$\sigma_{\boldsymbol{N}+} = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{\boldsymbol{k}}^{\mathrm{i}\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{N}} a_{\boldsymbol{k}}$	$\sigma_{\boldsymbol{N}+} = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_{\boldsymbol{k}} e^{\mathrm{i}\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{N}} a_{\boldsymbol{k}}$