

以下の通り表記に誤りがありました。ご迷惑をおかけしましたことを訂正してお詫び申し上げます。

該当刷ページ	該当箇所	【誤】	【正】
初版 p.33	12行目	万物の根源は氷・空気～	万物の根源は水・空気～
初版～2刷 p.36	9行目	それぞれ 16 と 12 であり	それぞれ 12 と 16 であり
”	10行目	比は 16:12 で	比は 12:16 で
初版～10刷 p.40	7行目	約300年前	約120年前
初版～9刷 p.53	下から6行目	$u(\lambda) = \frac{8\pi}{c} k_B T \frac{1}{\lambda^2}$	$u(\lambda) = \frac{8\pi}{\lambda^4} k_B T$
初版～9刷 p.54	本文1行目	(2.2) より (2.1) の $\frac{1}{\lambda^2}$ は $\frac{v^2}{c^2}$ に置き換えられるので (2.1) は	(2.2) を用いて変数変換すると (2.1) は
”	「レイリー＝ジーンズの法則」枠内	$u(\lambda) = \frac{8\pi}{c} k_B T \frac{1}{\lambda^2}$	$u(\lambda) = \frac{8\pi}{\lambda^4} k_B T$
初版～5刷 p.59	本文8行目と最終行	(2.10)	(2.7)
初版～7刷 p.71	下から3～5行目	これまでと同じで、電荷量としてとり得る最小の電荷量で、これ以下の電荷量は物理的に無意味となる。	→削除
初版～9刷 p.74	→追加	<p>* (2.1) から (2.3) を導く方法を以下に示す。 空洞輻射の全エネルギー U は</p> $U = \int_0^\infty u(\lambda) d\lambda \quad (2.9)$ $= \int_0^\infty \frac{8\pi}{\lambda^4} k_B T d\lambda \quad (2.10)$ <p>である。ここで、(2.2) より</p> $\frac{d\lambda}{dv} = -\frac{c}{v^2} \quad (2.11)$ <p>であるから、(2.2) の λ と (2.11) の $d\lambda$ を (2.10) に代入すれば、(2.3) が導出される。</p> $U = \int_\infty^0 \frac{8\pi v^4}{c^4} k_B T \times \left(-\frac{c}{v^2} dv\right)$ $= \int_0^\infty \frac{8\pi v^2}{c^3} k_B T dv$ $= \int_0^\infty u(v) dv \quad (2.12)$ $\therefore u(v) = \frac{8\pi v^2}{c^3} k_B T$	
初版～2刷 p.83	最終行	波長より短くなる	波長より長くなる
初版～6刷 p.101	7行目	になる。	になる(節末の*参照)。
初版～6刷 p.107		before 107(PDFファイル)	after 107(PDFファイル)
初版～9刷 p.125	6行目	$\begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \begin{pmatrix} p \\ q \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} ap + bq \\ cq + dq \end{pmatrix}$	$\begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \begin{pmatrix} p \\ q \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} ap + bq \\ cp + dq \end{pmatrix}$
初版～10刷 p.130	7行目	第 1 列に着目して	第 1 行に着目して

初版～10刷 p.130	下から4行目～	【誤】 $\underbrace{\left\{1-\lambda \begin{pmatrix} 0-\lambda & -i \\ i & 1-\lambda \end{pmatrix}\right\}}_{\text{第1列の } a_{11} \text{ 成分}} + \underbrace{\left\{(-i) \begin{pmatrix} -i & -i \\ 0 & 1-\lambda \end{pmatrix}\right\}}_{\text{第1列の } a_{21} \text{ 成分}} + \underbrace{\left\{0 \begin{pmatrix} -i & 0-\lambda \\ 0 & i \end{pmatrix}\right\}}_{\text{第1列の } a_{31} \text{ 成分}}$	
		【正】 $\underbrace{\left\{(1-\lambda) \begin{pmatrix} 0-\lambda & -i \\ i & 1-\lambda \end{pmatrix}\right\}}_{a_{11} \text{ 成分}} - \underbrace{\left\{i \begin{pmatrix} -i & -i \\ 0 & 1-\lambda \end{pmatrix}\right\}}_{a_{12} \text{ 成分}} + \underbrace{\left\{0 \begin{pmatrix} -i & 0-\lambda \\ 0 & i \end{pmatrix}\right\}}_{a_{13} \text{ 成分}}$	
初版～10刷 p.132	8行目	$(1/\sqrt{2} \quad 0 \quad -1\sqrt{2})$	$(1/\sqrt{2} \quad 0 \quad -1/\sqrt{2})$
初版～10刷 p.133	1行目	$\psi = \begin{bmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 0 \\ -1\sqrt{2} \end{bmatrix}$	$\psi = \begin{bmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 0 \\ -1/\sqrt{2} \end{bmatrix}$
初版～4刷 p.141	5行目	右辺の $-\frac{2\pi}{h}$ を移項して	両辺に $-\hbar$ を掛けて
初版～4刷 p.142	8行目	$\frac{2\pi i}{h}$ を移項すると	$-i\hbar$ を掛けて
初版～10刷 p.167	3行目	$\frac{\partial}{\partial t} \psi^* x \psi$	$\left(\frac{\partial}{\partial t} \psi^*\right) x \psi$
初版～10刷 p.168	7～8行目	$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi^* x \psi dx$ $= \left[\frac{\partial}{\partial x} \psi^* x \psi \right]_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial}{\partial x} \psi^* \cdot \frac{\partial}{\partial x} (x \psi) dx$	$\int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi^* \right) x \psi dx$ $= \left[\left(\frac{\partial}{\partial x} \psi^* \right) x \psi \right]_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial}{\partial x} \psi^* \cdot \frac{\partial}{\partial x} (x \psi) dx$
初版～10刷 p.171	下から5行目	$= -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \left\{ \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} \right. \right.$	$= -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} \right.$
初版～10刷 p.173	5行目	$\left. - \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* F \psi dx \right.$	$\left. \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* F \psi dx \right.$
初版 p.177	1行目	エネルギーと振動数の	エネルギーと角振動数の
初版～9刷 p.177	問12	変数分離解 (9.60) を	変数分離解 (9.61) を
初版～2刷 p.177	(解) 3行目	$= \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V \psi \right\}$	$= \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x) \right\}$
初版～8刷 p.185	最終行	$V(x) = \begin{cases} \infty (x \leq -a, a \leq x) \\ 0 (-a \leq x \leq a) \end{cases}$	$V(x) = \begin{cases} \infty (x < -a, a < x) \\ 0 (-a \leq x \leq a) \end{cases}$
初版～8刷 p.186	1行目、10行目	$x \leq -a, a \leq x$	$x < -a, a < x$

初版～8刷 p.188	7行目～	<p>～この問題の境界条件は、井戸の底の長さをLとおくと</p> $\varphi(0) = \varphi(L) = 0 \quad (9.74)$ <p>であると分かる。これを満たすには、A, Bについて</p> $\varphi(0) = B = 0 \quad (9.75)$ $\varphi(L) = A\overline{\sin kL} + B\overline{\cos kL} = 0 \quad (9.76)$ <p>でなければならないことは少し考えれば分かるはずである。</p> <p>また(9.75)が満たされるには～</p>	<p>～この問題の境界条件は、</p> $\varphi(-a) = \varphi(a) = 0 \quad (9.74)$ <p>である。ここで、議論を単純にするために、井戸の底の長さをLとおき、一旦左端から計量することにして、境界条件を</p> $\varphi(0) = \varphi(L) = 0 \quad (9.75)$ <p>としてしまえば、(9.73)より</p> $\varphi(0) = B = 0 \quad (9.76)$ $\varphi(L) = A\overline{\sin kL} + B\overline{\cos kL} = 0 \quad (9.77)$ <p>となるので(9.74)より(9.75)で考えた方が分かりやすい(図を変えたわけではない。図より$L = 2a$であるから、ある程度計算が済んだところで$L = 2a$を代入すれば、全て辻褃は合う)。</p> <p>また(9.76)が満たされるには～</p> <p>※以降、p.199まで式の番号が1ずつずれる</p>
初版～8刷 p.190	3行目	であると分かるから、以上より	であると分かるから、 $L = 2a$ を代入して
"	5行目	$= \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(n \frac{\pi}{L} x\right)$	$= \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(n \frac{\pi}{L} x\right) = \frac{1}{\sqrt{a}} \sin\left(n \frac{\pi}{2a} x\right)$
初版～3刷 p.190	6行目	が分かるから、	である。よって、
初版～8刷 p.190	枠内	$\begin{cases} x \leq -a, a \leq x \text{ のとき } \varphi(x) = 0 \\ -a \leq x \leq a \text{ のとき} \\ \varphi(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(n \frac{\pi}{L} x\right) \end{cases}$	$\begin{cases} x < -a, a < x \text{ のとき } \varphi(x) = 0 \\ -a \leq x \leq a \text{ のとき} \\ \varphi(x) = \frac{1}{\sqrt{a}} \sin\left(n \frac{\pi}{2a} x\right) \end{cases}$
"	下から8行目	この結果をもとに、(9.72)に代入すれば	この結果をもとに、(9.79)を(9.72)に代入すれば
"	下から7行目	$E_n = \frac{\hbar^2}{2m} \cdot n^2 \left(\frac{\pi}{L}\right)^2$	$E_n = \frac{\hbar^2}{2m} \cdot n^2 \left(\frac{\pi}{L}\right)^2 = \frac{\hbar^2}{2m} \cdot n^2 \cdot \frac{\pi^2}{4a^2}$
初版～2刷 p.190	下から5行目	$\hbar = 1$ だから	$n = 1$ だから
初版～8刷 p.190	下から4行目	$E_1 = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mL^2}$	$E_1 = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mL^2} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{8ma^2}$
初版～8刷 p.191	8行目	$x \leq -a, a \leq x$	$x < -a, a < x$
"	下から2行目	$x \leq -a, -a \leq x \leq a, a \leq x$	$x < -a, -a \leq x \leq a, a < x$
初版～8刷 p.192	最初の式	$V(x) = \begin{cases} V_0(x \leq -a) \\ 0 (-a \leq x \leq a) \\ V_0(a \leq x) \end{cases}$	$V(x) = \begin{cases} V_0(x < -a) \\ 0 (-a \leq x \leq a) \\ V_0(a < x) \end{cases}$

初版 p.225	下から5行目	$= \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$	$= \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$
初版～9刷 p.303	下から11行目	$\psi = \begin{pmatrix} \psi_+ \\ \psi_- \end{pmatrix}$	$\psi = \begin{pmatrix} \psi_+ \\ \psi_- \end{pmatrix}$
〃	下から10行目	波動関数は ψ_+ 、 ψ_- を	波動関数は ψ_+ 、 ψ_- を
初版～2刷 p.307～p.308	p.307下から4行目 ～p.308の最後	before 307-308 (PDFファイル)	after 307-308 (PDFファイル)
初版～3刷 p.307	最終行	$E \approx \frac{\hbar}{\Delta t}$	$\Delta E \approx \frac{\hbar}{\Delta t}$