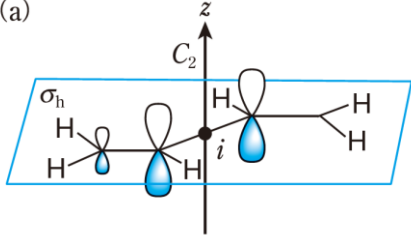
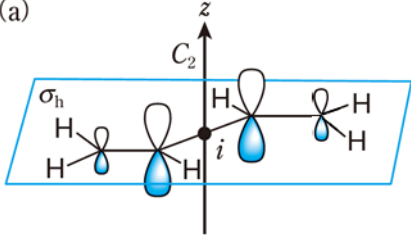


頁	行	誤	正
6	式(1.14)	$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = \frac{k^2}{\omega^2}, \quad \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2}$	$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = \frac{k^2}{\omega^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2}$
8	式(1.16)の 2行下	ともよばれるが、現在は定義値である(16頁参照).	ともよばれる. ※2019年5月のSI基本単位の再定義による
9	式(1.19)の 5行下	μ_0 はA(アンペア)の定義から決まる定義値で $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ H m}^{-1}$ ($\text{H m}^{-1} = \text{N A}^{-2} = \text{Wb A}^{-1} \text{ m}^{-1}$) である.	μ_0 は以前はA(アンペア)の定義から決まる定義値 ($4\pi \times 10^{-7} \text{ H m}^{-1}$)であったが、現在は誤差を含む 物理量である. $\mu_0 = 12.566 \times 10^{-7} \text{ H m}^{-1}$ ($\text{H m}^{-1} = \text{N A}^{-2} = \text{Wb A}^{-1} \text{ m}^{-1}$) ※2019年5月のSI基本単位の再定義による
9	例題1.4 終盤	上式を r から ∞ までの範囲で積分すると次式が得られる. $V = -\int_r^\infty F dx = -\int_r^\infty \frac{kq_1 q_2}{x^2} dx = \frac{kq_1 q_2}{r^2}$	上式を ∞ (基準値 $V=0$)から r までの範囲で積分すると次式が得られる. $V = -\int_\infty^r F dx = -\int_\infty^r \frac{kq_1 q_2}{x^2} dx = \frac{kq_1 q_2}{r}$
10	コラム 2つ目の式の 2行下	デバイ(P. J. W. Debye, 1884~1966: 1936物)	デバイ(P. J. W. Debye, 1884~1966: 1936化)
16	式(1.24)の 次の行	定義値である μ_0 との間に式(1.23)の関係が成立するため、 ϵ_0 も定義値となった.	削除 ※2019年5月のSI基本単位の再定義による
21	7行目	電子の質量 m_e も決められた. $e = 1.602 \times 10^{-19} \text{ C}, \quad m_e = 9.109 \times 10^{-31} \text{ kg}$	電子の質量 m_e も決められた. 現在 e は定義値で、A(アンペア)の定義に関連する. $e = 1.602176634 \times 10^{-19} \text{ C}, \quad m_e = 9.109 \times 10^{-31} \text{ kg}$ ※2019年5月のSI基本単位の再定義による
28	式(2.3)	..., $h = 6.626 \times 10^{-34} \text{ J s}$..., $h = 6.62607015 \times 10^{-34} \text{ J s}$
28	式(2.3)の 1~2行下	量子力学の基本量である.	量子力学の基本量である. 現在では定義値で、 質量の単位(kg)の定義に関連する. ※2019年5月のSI基本単位の再定義による
36	例題2.5 表中の べき指数	10^{-4} 10^{-5}	10^{14} (7箇所) 10^{13} (2箇所)
38	2行目	principle	principal
39	例題2.6 式(2)	$r = \frac{\epsilon_0 h^2}{m_e e^2} n^2$	$r = \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi m_e e^2} n^2$
49	例題3.1 3行目	運度量	運動量

89	下から 4行目	T, R には hyperbolic 関数が含まれているため	T, R には 正弦 (sin) 関数が見れるため [参考] $T = \frac{1}{1 + \frac{V^2 \sin^2(k_1 L)}{4E(E-V)}}, \quad R = \frac{1}{1 + \frac{4E(E-V)}{V^2 \sin^2(k_1 L)}}$
98	最下行	$n = 1$	$v = 0$
101	図 5.6	$\begin{array}{l} 10 \mid \\ 9 \mid \\ 8 \mid \end{array} \quad \begin{array}{l} \\ \\ - (2,2) \end{array} \quad \begin{array}{l} - (2,3) \\ - (1,3) \end{array}$	$\begin{array}{l} 10 \mid \\ 9 \mid \\ 8 \mid \end{array} \quad \begin{array}{l} - (3,1) (1,3) \\ \\ - (2,2) \end{array} \quad \begin{array}{l} - (2,3) \\ - (1,3) \end{array}$
103	例題 5.11 解の式	$E = -\frac{\hbar^2}{8mL^2} =$	$E = \frac{\hbar^2}{8mL^2}(n_1^2 + n_2^2 + n_3^2) =$
106	青い枠内 4行目	$\psi(\theta + 2n\pi) = Ae^{ik(\theta+2n\pi)} + Be^{-ik(\theta+2n\pi)} = \psi(\theta)e^{ik2n\pi}$ となるので、周期的境界条件が成立するためには $e^{ik2n\pi} = 1$	$Ae^{ik\theta}(1 - e^{-ik2n\pi}) + Be^{-ik\theta}(1 - e^{-ik2n\pi}) = 0$ となるので、周期的境界条件が成立するためには $e^{-ik2n\pi} = 1$
112	10行目	方位角 θ	天頂角 θ
131	6.2.3 項 1行目		
117	式(6.1)	$\left[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 - \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0} \right] \psi(\mathbf{r}) = E\psi(\mathbf{r})$	$\left[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 - \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right] \psi(\mathbf{r}) = E\psi(\mathbf{r})$
147	6行目	$\Psi(\mathbf{r}_1, \mathbf{r}_2) = \varphi(r_1)\varphi(r_2)$ で近似し、	$\Psi(\mathbf{r}_1, \mathbf{r}_2) = \varphi(r_1)\varphi(r_2)$ で近似し、
154	例題 7.4 の 4行上	(spin-orbit interaction)	(spin-orbit interaction)
155	1行目	励起状態 $1s^2 2s^2 2p^6 3s^1 3p^1$	励起状態 $1s^2 2s^2 2p^6 3s^0 3p^1$
179	図中 (2箇所)	$\sqrt{\left(\frac{\alpha_A - \alpha_B}{2}\right)^2 + \beta^2}$	$\sqrt{\left(\frac{\alpha_A - \alpha_B}{2}\right)^2 + \beta^2}$
200	式(9.22)	$\begin{vmatrix} \alpha-E & \beta & 0 & 0 & 0 & \beta \\ \beta & \alpha-E & \beta & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \beta & \alpha-E & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \beta & \alpha-E & \beta & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \beta & \alpha-E & \beta \\ \beta & 0 & 0 & 0 & \beta & \alpha-E \end{vmatrix}$	$\begin{vmatrix} \alpha-E & \beta & 0 & 0 & 0 & \beta \\ \beta & \alpha-E & \beta & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \beta & \alpha-E & \beta & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \beta & \alpha-E & \beta & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \beta & \alpha-E & \beta \\ \beta & 0 & 0 & 0 & \beta & \alpha-E \end{vmatrix}$
208	式(10.3)の 3行下	$k = 1.3806 \times 10^{-23} \text{ J K}^{-1}$ と決定され、ボルツマン定数と名づけられた。	$k = 1.380649 \times 10^{-23} \text{ J K}^{-1}$ と決定され、ボルツマン定数と名づけられた。 現在 では定義値で、 温度 (K) の定義に関連する。 ※2019年5月のSI基本単位の再定義による
231	式(11.5)	$c = v\lambda$	$c = v\lambda$ ※「ブイ」ではなく「ニュー」です

241	図 11.7(a)	<p>(a)</p> 	<p>(a)</p>  <p>※一番右の炭素に波動関数が抜けています</p>
-----	-----------	--	--

[2021年10月5日作成]