

正誤表(正のみ) (原子・光・磁気の解析)

平野 功 著

第3章 p. 25 式(14), $g_1 + j_3 = J$ p. 31式(47), $\langle \tau_1 J_1 \| T^{(k)} \| \tau_1' J_1' \rangle$
p. 32 式(51)の前, (42), (50)から、

第4章 p. 40 式(9), $C^{(k)}(\omega_e) \cdot C^{(k)}(\omega_n)$ 式(11), r_e^3 , ...

p. 42 式(25), $A_j \vec{I} \cdot \vec{J}$, ...

第5章 p. 48 式(11)
$$\frac{E_0}{\sqrt{2\pi}} \frac{-1}{i(\omega - \omega_0) - \gamma/2}$$

p. 53 式(35) $1/2 \Rightarrow 1/4$ p. 54 式(36) $1/2 \Rightarrow 1/4$

p. 56 式(51) { } の外 $\nu' \rightarrow \nu$

p. 60 式(64)の上 $V(\nu) = \int_{-\infty}^{\infty} L(\nu - \nu') G(\nu') d\nu'$

第6章 p. 66 式(24) $r_{\pm} = \mp(r_x \pm ir_y)/\sqrt{2}$

p. 67 式(30)の下 $\langle \tau J \| T^{(k)} \| \tau' J' \rangle$

p. 70 線強度は、第3章 p. 33 式(63)からも求められる。

第7章 p. 92 式(13) $Rb(+1/2) + H(-1/2) \dots$

p. 94 参考文献 全ての Latt は Lett

第9章 p. 111 $m_F = 0$ のとき、 $H_{12}(H) = 3a\sqrt{5}/2 - b\sqrt{5}/14$

第10章 p. 121 式(36), $(E_0^2/8) \dots$ p. 122 式(39), $\vec{P}_0 = -\vec{e}_+ p_- - \vec{e}_- p_+$

第12章 等式(7), (14), (15), (27), (54), (55), (66), (67)等は、

回転波近似による。p. 146 式(27) $\theta \rightarrow -\theta$

p. 153, 式(67), $(\varepsilon - \theta) \rightarrow 2(\theta \pm \varepsilon)$

第13章 p. 158 式(4) $\mu_x = \mu[\cos \alpha \sin \varphi t \cos \omega_{LT} + \cos \varphi t \sin \omega_{LT}]$

式(5) $\mu_y = \mu[\cos \alpha \sin \varphi t \sin \omega_{LT} - \cos \varphi t \cos \omega_{LT}]$

p. 159 式(16) $\vec{\mu} = -\mu \vec{e}_+ - \mu_+ \vec{e}_- + \mu_{\pi} \vec{e}_{\pi}$
 $= \vec{e}_+ \mu_+ + \vec{e}_- \mu_- + \vec{e}_{\pi} \mu_{\pi}$

式(17) $\mu_{\pm}^* = \mp(\mu/2)(\cos \alpha \pm i)e^{\mp i\omega t}$

式(18) $\mu_{\pi}^* = -\frac{1}{\sqrt{2}} \mu \sin \alpha$

p. 161 式(24)
$$E_{xt} = \frac{E_0}{4} h^* [e^{-k_1 s} e^{-iR_1} + e^{-k_1^* s} e^{-iR_1^*}] + c.c.$$

p. 163 [以下を、等式(37)の下、(38)の上に挿入]

$\varepsilon = 0$ は、 σ 成分に対応し

$\varepsilon = \pi/2$ は π 成分に対応する。

第14章 p. 173 式(49) $\mu_{\pm}^* = \mp \frac{\mu}{2} (\cos \alpha \pm i) e^{\mp i\omega t}$

p. 174 式(50) $\mu_{\pi}^* = -\frac{\mu}{\sqrt{2}} \sin \alpha$

式(51) $P = N_0 \int [\rho_{\pm, \pi} \mu_{\pm, \pi}^* + c.c.] d(k\nu) = \frac{1}{2} [\varepsilon_0 E_0 \chi_{\pm, \pi} e^{-i(\omega t - kx)} + c.c.]$
... $\mu_{\pm, \pi}^* \beta_{\pm, \pi}$ の項が入ってくる。

式(52) $\chi_{\pm, \pi} = \chi'_{\pm, \pi} - i\chi_{\pm, \pi} = 2N_0 \int d(k\nu) \rho_{\pm, \pi} \mu_{\pm, \pi}^* e^{i(\omega t - kx)} / \varepsilon_0 E_0$

式(54)

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-(k\nu/\Delta\nu)^2} \frac{\nu'' - \nu_{21} - k\nu}{(\nu'' - \nu_{21} - k\nu)^2 + (\Gamma_F)^2} \times \frac{\gamma_L/\pi}{(\nu - \nu'')^2 + (\gamma_L)^2} d\nu'' d(k\nu)$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-(k\nu/\Delta\nu)^2} \frac{\nu - \nu_{21} - k\nu}{(\nu - \nu_{21} - k\nu)^2 + (\Gamma_F + \gamma_L)^2} d(k\nu)$$

p. 175 $\gamma_I = \sqrt{\tau^2 + 2\tau\delta|\beta_{\pm}|^2}$ $f_{\pi} = -2ia_2 \sin \Phi_1$

式(62) $|\beta_{\pm}|^2 = \frac{|f_{\pm}|^2(1 + \cos^2 \alpha)}{64\pi} B_{12} \cdot \frac{3\lambda^3}{ch} I$

式(63) $|\beta_{\pi}|^2 = |f_{\pi}|^2 \frac{\sin^2 \alpha}{16\pi} B_{12} \cdot \frac{3\lambda^3}{ch} I$

フアラデー配置 ($\Phi_1 = 0$): $|f_+| = a_1 - a_2$, $|f_-| = a_1 + a_2$ $f_{\pi} = 0$

ホークト配置 ($\Phi_1 = \pi/2$): $|f_{\pm}| = a_1$, $|f_{\pi}| = 2a_2$

p. 176 $\cos\{2(\theta \pm \varepsilon) + (k_+^r - k_-^r)s\}$ にある...

第15章 p. 184 式(1) ... $\cos\{2\theta + (k_+^r - k_-^r)s\}$

p. 186 図-15.2 の装置は他の研究者の発案。

p. 188 式(12), (13), (14)、レーザーのスペクトル

広がり γ_L を考慮しない場合。

p. 189 式(19)の下に「 $Fg=3$ の電子スピンは、 $-1/2$ であり、 $Fg=4$

の電子スピンは、 $+1/2$ である。」

p. 197 式(31)、 $\vec{e}_{pin} = \vec{e}_x \sin \theta + \vec{e}_y \cos \theta$

$\vec{e}_{pout} = -\vec{e}_x \sin \theta + \vec{e}_y \cos \theta$