

Title	高温高密度レーザープラズマ中の原子過程に関する理論的研究
Author(s)	河村, 徹
Citation	
Issue Date	
Text Version	ETD
URL	https://doi.org/10.11501/3155391
DOI	10.11501/3155391
rights	
Note	

Osaka University Knowledge Archive : OUKA

<https://ir.library.osaka-u.ac.jp/>

Osaka University

修正表		
ページ番号	誤 (紙媒体版)	正 (PDF 版)
pp.5 8 行目	$Ly-\beta(1s^2 - 1s4p)$	$Ly-\beta(1s - 3p)$
pp.17 式 (2.18)	$B(q_{z,i}) = q_{z,i}^{1/2}(q_{z,i} + 1)^{5/2} / (q_{z,i}^2 + 13.4)$	$B(q_{z,i}) = q_{z,i}^{1/2}(q_{z,i} + 1)^{5/2} / (q_{z,i}^2 + 13.4)^{1/2}$
pp.18 2.2.8 節 6 行目	… 断面積 σ_{bf} は、次のように …	… 断面積 σ_{bf} は、H 様近似では次のように …
pp.18 式 (2.23)	$(64\pi^4/3\sqrt{3})(e^4 m_e q_{z,i}^4 / h^6 cn^5 \nu^3)$	$(64\pi^4/3\sqrt{3})(e^{10} m_e q_{z,i}^4 / h^6 cn^5 \nu^3)$
pp.19 4 及び 11 行目	Planck の熱放射分布関数を用いる.	Planck の熱放射分布関数を用いることがある.
pp.21 3 行目最後に文章追加	… 導出している.	… している. また、誘導放出の計算では Population を LTE として仮定している.
pp.22 式 (2.43)	$j_{fb} d\nu = \frac{64\pi^{1/2}}{3\sqrt{3}} \frac{e^4 h}{m_e^2 c^3} \dots\dots$	$j_{fb} d\nu = \frac{64\pi^{1/2}}{3\sqrt{3}} \frac{Z^4 e^4 h}{m_e^2 c^3} \dots\dots$
pp.23 式 (2.47)	$j_{bb} = h\nu A(j \rightarrow i) N_{z,j} \phi(\nu) \dots$	$j_{bb} = h\nu_{ij} A(j \rightarrow i) N_{z,j} \phi(\nu) \dots$
pp.23 式 (2.48)	$\kappa_{bb} = h\nu B(i \rightarrow j) N_{z,i} \phi(\nu) \dots$	$\kappa_{bb} = h\nu_{ij} B(i \rightarrow j) N_{z,i} \phi(\nu) \dots$
pp.27 図 3.1-(a)	He- $\alpha(1s^2 - 1s3p)$	He- $\alpha(1s^2 - 1s2p)$
pp.41 文献番号 [9]	H.M.Griem: …	H.R.Griem: …
pp.45 式 (4.8)	$V_l(r) = V_{sp} + \frac{(l+1/2)}{2r^2}$	$V_l(r) = V_{sp} + \frac{(l+1/2)^2}{2r^2} \quad (l \neq 0)$ $V_{sp} \quad (l = 0)$
pp.47 式 (4.14)	λ_d (Debye 長)	λ_{de} (電子 Debye 長)
pp.58 文献番号 [19]	H.M.Griem: …	H.R.Griem: …
pp.61 最下行	およそ 10^{14} sec	およそ 10^{-14} sec
pp.62 式 (5.3)	$\dots - \frac{1}{\pi} \text{Tr} \int_0^\infty d\epsilon Q(\epsilon) D \frac{\psi}{\psi^2 + (\Delta\nu - \Delta\nu_{\text{Stark}}(\epsilon))^2} \dots$	$\dots - \frac{1}{\pi} \text{Re Tr} \int_0^\infty d\epsilon Q(\epsilon) D [\psi + i(\Delta\nu - \Delta\nu_{\text{Stark}}(\epsilon))]^{-1} \dots$
pp.62 27 行目	Bruce らによって	Tarter によって
pp.62 式 (5.4) 左辺	$\langle k D k \rangle \dots$	$\langle k' D k \rangle \dots$
pp.62 式 (5.4) 右辺	$\dots \langle k nlm \rangle \langle k nlm \rangle$	$\dots \langle k' nlm \rangle \langle k nlm \rangle$
pp.63 式 (5.8) 左辺	$\psi_k(m) = \dots$	$\psi_{k'k}(m) = \dots$
pp.63 式 (5.8) 右辺	$\dots = \sum_l \langle k nlm \rangle \langle k nlm \rangle \dots$	$\dots = \sum_l \langle k' nlm \rangle \langle k nlm \rangle \dots$
pp.63 11,15 行目	半値全幅	半値半幅
pp.65 式 (5.11)	$\dots - \frac{1}{\pi} \text{Tr} \int_0^{\epsilon_c} d\epsilon Q(\epsilon) D \frac{\psi}{\psi^2 + (\Delta\nu - \Delta\nu_{\text{Stark}}(\epsilon))^2} \dots$	$\dots - \frac{1}{\pi} \text{Re Tr} \int_0^{\epsilon_c} d\epsilon Q(\epsilon) D [\psi + i(\Delta\nu - \Delta\nu_{\text{Stark}}(\epsilon))]^{-1} \dots$
pp.73 12 行目	表れる	現れる
pp.78 式 (A.6) の下の行	式中、 τ_i は、量子状態 (nkm) を表し、…	式中、 τ_i は、位置座標 \mathbf{r}_i とスピン座標 σ_i をあわせた座標を表し、…
pp.81 最下行	持つとも	もつとも
pp.92 24 行目	一方、 $C = K = Ze^2 / Dk_B T$	一方、 $C = K = Ze^2 / \lambda_d k_B T$
pp.93 式 (G.15)	$\dots 3(z^* + 1) \frac{ze^2}{\lambda_d k_B T} = \frac{3z^*}{4\pi\lambda_d^3 n_e(\infty, \mu)}$	$\dots 3(z^* + 1) \frac{Ze^2}{\lambda_d k_B T} = \frac{3Z}{4\pi\lambda_d^3 n_e(\infty, \mu)}$
pp.93 9 行目	但し、 $a_i = (3z^* / 4\pi n_e(\infty, \mu))^{1/3}$	但し、 $a_i = (3Z / 4\pi n_e(\infty, \mu))^{1/3}$
pp.93 式 (G.18)	$J = J' \cdot (k_B T) = \frac{3ze^2}{2a_i} \dots$	$J = J' \cdot (k_B T) = \frac{3Ze^2}{2a_i} \dots$
pp.94 5 行目	$J \rightarrow 3ze^2 / 2a_i$	$J \rightarrow 3Ze^2 / 2a_i$
pp.98 10 行目	平均値な	平均的な
pp.99 式 (H.33)	$\phi(\omega) = -\frac{1}{\pi} \text{Tr} D \frac{\psi'}{(\omega - \omega_{ij})^2 + \psi'^2} \dots$	$\phi(\omega) = -\frac{1}{\pi} \text{Re Tr} D [\psi' + i(\omega - \omega_{ij})]^{-1} \dots$
pp.99 式 (H.34)	$\phi(\nu) = -\frac{1}{\pi} \text{Tr} D \frac{\psi}{(\nu - \nu_{ij})^2 + \psi^2} \dots$	$\phi(\nu) = -\frac{1}{\pi} \text{Re Tr} D [\psi + i(\nu - \nu_{ij})]^{-1} \dots$