準安定状態を介した多価イオンの電離・発光過程の観測

中村信行研究室 児玉 龍之介

1 序論

1.1 プラズマ分光診断

宇宙の物質は約 99% がプラズマ状態であり、 イオンと電子が混在している。特に太陽コロナ のような高温プラズマ中においては原子や分子 が激しく衝突しあうことで電子が剥ぎ取られ、 高価数のイオンを生じるため、多価イオンが主 成分となる。例えば太陽コロナ内に多く存在す る鉄多価イオンの極端紫外領域の発光線は電子 密度の診断に用いられる [1]。また国際核融合 実験炉の壁材であるタングステンの多価イオン は高温プラズマ中でも完全に電離しないため、 放射冷却によってプラズマの温度を下げ、プラ ズマの状態を変化させる要因のひとつになる。 このようにプラズマにとって良くも悪くも作用 する多価イオンの発光線の観測や同定は、プラ ズマの状態を理解するために重要になる。

1.2 Pd 様イオンの準位交差

本研究は $4d^{10}$ 閉殻構造を持つ Pd 様イオン と、その近傍で価電子を 1 つから 2 つ持つイ オンに注目した。図 1.1に示したように Pd 様 イオンでは、原子番号 Z = 56 近傍で 4f - 5p準位交差が起きる。Z = 56 より小さい原子の 場合、 $4d^{10}4f(J = \frac{13}{2})$ は 1 ms 程度の寿命で 電気四重極遷移 (E2) により $4d^{10}5p(J = \frac{9}{2})$ に 遷移する。そのため 10^{10} cm⁻³ 程度の低密度 のプラズマでは大きい占有密度を持たない。し かし原子番号 Z = 56 より大きい原子の場合は $4d^{10}4f(J = \frac{13}{2})$ が $4d^{10}5p(J = \frac{9}{2})$ よりエネル ギーが低く遷移が起こらないため約 170 s の寿 命を持つ。このように準位交差によって準安定 状態の寿命が変化するため電離や発光過程に影 響を及ぼすことが考えられる。



図1.1 Pd 様イオンの準位交差





図2.1 装置の配置

電子ビームイオントラップ (Electron Beam Ion Trap:EBIT)[2] は多価イオンからの X 線 などを観測をすることを目的に作られた装置 である。電子銃と 3 つの円筒電極からなるド リフトチューブ (Drift Tube:DT)、超伝導コイ ル、電子コレクターで構成される。イオンは円 筒電極で生成する軸方向の井戸型ポテンシャ ルと電子ビームにより生成される動径方向の 空間電荷ポテンシャルによって3次元的にト ラップされる。トラップしたイオンに対して電 子衝突により電子を1つ1つ剥ぎ取る逐次電 離を利用して高価数の多価イオンを生成する ことができる。電子ビームエネルギーはドリ フトチューブ DT2 と電子銃内のカソードとの 電位差によって決定する。本実験では小型電 子ビームイオントラップ (Compact Electron Beam Ion Trap:CoBIT)[3] を用いて、極端紫 外領域と可視領域の発光線を観測した。極端紫 外分光器は日立ハイテクノロジー社製の溝本数 1200本/mmの平面結像型不等間隔凹面回折格 子 [6, 7] を用いた。可視分光器は Jobin Yvon 製の HR320 で Czerny-Turner 型を用いてお り、溝本数が 300 本/mm,1200 本/mm の反射 型回折格子を取り付けて観測した。検出器には それぞれ Princeton Instruments 社製の CCD カメラ [5]、Andor 社の iDus416 の CCD カメ ラ [8] を用いた。図 2.1は今回使用した実験装 置の配置概略図である。CoBIT に可視分光器 と極端紫外分光器が取り付けられており、ヨー ドメタンはガス導入管から、バリウムは蒸着セ ル (Knudsen-CELL) を用いて CoBIT 内に導 入することで多価イオンを生成し分光実験を行 った。

3 結果および考察

3.1 バリウム多価イオンの発光線の一例

バリウムイオンの発光線の観測結果と Flexible Atomic Code(FAC)[9] を用いた衝突輻射 モデルによる計算結果の一例を図 3.1、模式的 なエネルギー準位図を図 3.2に示す。



図3.1 観測結果と理論計算の比較



図3.2 (a)Ba 、(b)Ba の模式的な、 ネルギー準位図

表3.1 バリウム多価イオンの結果と比較

イオン	波長 (nm)	遷移	CR 計算結果の波長 (nm)	NIST(nm)
Ba^{8+}	(a)499.85	$5s5p(^{3}P_{2}) - 5s5p(^{3}P_{1})$	511.64	500.00[10]
	(b)13.79	$4d^95s^25p - 4d^{10}5s^2$	13.61	13.76[10]
	(c)18.14	$5s6p - 5s^2$	17.90	18.13[10]
	(d)19.29	$4d^{9}5s^{2}4f - 4d^{10}5s4f$	18.86	
Ba^{9+}	(e)13.26 \sim 14.00	$4d^95s5p - 4d^{10}5s$ $4d^95s4f - 4d^{10}5s$	$13.28\!\sim\!13.80$	$13.2493 \sim 13.7975[10]$
	(f)15.47	6g - 4f	15.10	15.46[10]
	(g)16.78~18.04	$4d^{9}5s4f - 4d^{10}4f$	$16.70 \sim 18.02$	
	(h)19.49	$5g(^{2}G_{\frac{9}{5}}) - 4f(^{2}F_{\frac{7}{5}})$	18.88	19.4938[10]
	(i)19.56	$5g(^{2}G_{\frac{7}{2}}) - 4f(^{2}F_{\frac{5}{2}})$	18.94	19.5516[10]
Ba^{10+}	(j)557.62	$4d^{9}5s(^{3}D_{2}) - 4d^{9}5s(^{3}D_{1})$	573.39	557.88[11]
	(k)15.56	$4d^95s(^1D_2) - 4d^{10}(^1S_0)$	15.07	15.54[12]
	(1)16.10	$4d^95s(^1D_2) - 4d^{10}(^1S_0)$	15.59	16.08[12]
Ba^{11+}	(m)453.33	$4d^9(^2D_{\frac{5}{2}}) - 4d^9(^2D_{\frac{3}{2}})$	453.56	453.53[4]
	(n)(9.92)	$4d^84f(J = \frac{7}{2}) - 4d^9(^2D_3)$	9.44	9.915[13]
	(o)(9.98)	$4d^84f(J = \frac{3}{2}) - 4d^9(^2D_{\frac{3}{2}})$	9.54	10.01[11]
	(p)13.83~14.97	$4d^85s - 4d^9$	$13.40 \sim 14.46$	

図には示していないが可視領域の発光線も極端紫外領域の発光線と同時観測した。各発光線は理論計算と比較し、構造の一致から同定を行った。表 3.1に極端紫外領域、可視領域の発光線の波長、遷移、計算結果の波長、NISTのデ

ータベースの波長をまとめた。(d)、(g)、(p)の
発光線は過去に直接観測が無い発光線で、(a)、
(f)、(j)、(k)、(l)の発光線はエネルギー準位
は既知であるが過去に直接観測が無い発光線、
(b)、(c)、(e)、(h)、(i)、(m)、(n)、(o)は過去
にも直接観測例のある発光線で桃色の文字にした。また、赤い括弧で囲われた波長は2次光の
観測から求めたものである。

3.2 ヨウ素多価イオンの発光線の一例

ヨウ素イオンの発光線の観測結果と FAC を 用いた衝突輻射モデルによる計算結果の一例を 図 3.2に、模式的なエネルギー準位図を図 3.4に 示す。



図3.3 ヨウ素多価イオンの発光線と理論計算 の比較



図3.4 (a)I⁵⁺ と (b)I⁷⁺ の模式的なエネルギ ー準位図

表3.2 ヨウ素多価イオンの同定結果と理論計 算の比較

イオン	波長 (nm)	遷移	CR 計算結果の波長 (nm)	NIST(nm)
I^{5+}	(a)453.41	$5s4f({}^{3}F_{3}) - 5s5d({}^{3}D_{2})$	426.94	
	(b)467.47	$5s4f(^{3}F_{4}) - 5s5d(^{3}D_{3})$	449.83	
	(c)493.53	$5s4f(^{1}F_{3}) - 5s5d(^{1}D_{2})$	484.70	
	(d)22.01	$4d^95s^25p(^3D_1) - 4d^{10}5s^2(^1S_0)$	21.75	21.71[14]
	(e)22.45	$4d^95s^25p(^1D_2) - 4d^{10}5s^2(^1S_0)$	22.36	22.07[14]
	(f)29.23	$5s6p - 5s^2$	28.58	28.58[14]
I^{6+}	(g)27.74	$4d^94f(^1D_2) - 4d^{10}(^1S_0)$	26.63	
I^{7+}	(h)(13.39)	$4d^94f(^1P_1) - 4d^{10}(^1S_0)$	12.64	
	(i)25.11	$4d^95s(^1D_2) - 4d^{10}(^1S_0)$	24.08	25.25[14]
	(j)26.09	$4d^95s(^3D_2) - 4d^{10}(^1S_0)$	25.01	26.20[14]
I^{8+}	(k)694.64	$4d^{9}(^{2}D_{\frac{3}{2}}) - 4d^{9}(^{2}D_{\frac{5}{2}})$	693.45	
	(1)(12.53)	$4d^84f - 4d^9(^2D_{\frac{3}{2}})$	11.96	
	$(m)22.22 \sim 24.04$	$4d^85s - 4d^9$	$20.59 \sim 22.63$	

(a)、(b)、(c)、(g)、(h)、(k)、(l)、(m)の発光
 線は過去に直接観測が無い発光線で、(d)、(e)、
 (f)、(i)、(j)はエネルギー準位は既知であるが
 過去に直接観測が無い発光線である、また赤い
 括弧で囲われた波長は2次光の観測から求めた
 ものである。

- 3.3 電子ビームエネルギー依存性
- 3.3.1 Rh 様イオン (4d⁹) 発光線の電子ビーム エネルギー依存性

図 3.5の 左 図 は Ba¹¹⁺ の $4d^9({}^2D_{\frac{3}{2}}) - 4d^9({}^2D_{\frac{5}{2}})$ の発光線を 150 eV~180 eV まで 電子ビームエネルギーを変化させて観測したも ので、右図は I⁸⁺ の同遷移の発光線を 105 eV~ 135 eV まで電子ビームエネルギーを変化させ て観測したものである。これらの発光強度のエ ネルギー依存性を図 3.6、図 3.7に示す。



図3.5 I⁸⁺ と Ba¹¹⁺ のスペクトルの電子ビ ームエネルギー依存性



Electron Beam Energy(eV)

図3.6 I⁸⁺の発光線強度の変化と模式的なエ ネルギー準位図



図3.7 Ba¹¹⁺ の発光線強度の変化と模式的 なエネルギー準位図

I⁸⁺ を生成するために必要なエネルギーは 155 eV であるが、図 3.6から分かるようにそ の閾値より小さい 105 eV 付近から I⁸⁺ の発光 線が観測されている。理由として準安定状態 4d⁹5s からの電離が考えられる。4d⁹5s は計算 上約 1000 s の寿命を持ち、衝突輻射モデルに よる計算では20%と大きな占有密度を持つ。 この 4d⁹5s からは準位図に書いてあるように 102 eV で電離することが可能になる。このた め 105 eV 付近から電離が起きたと考えられる。 同様に Ba¹¹⁺ を生成するために必要なエネル ギーは 241 eV であるが図 3.7から分かるよう にその閾値より小さい 155 eV 付近から Ba¹¹⁺ の発光線が観測されている。更に Ba¹¹⁺ の発 光強度は上昇し一旦なだらかになった後、再び 上昇するという2段階の変化を示した。理由と

して1段階目は準安定状態 $4d^94f$ からの電離 が考えられる。 $4d^94f$ は計算上約 170 s の寿命 を持ち、衝突輻射モデルによる計算では3%の 占有密度を持つ。この $4d^94f$ からは準位図に 書いてあるように 144 eV で電離することが可 能になる。このため 150 eV 付近から電離が起 きたと考えられる。また2段階目は準安定状態 $4d^95s$ からの電離が考えられる。 $4d^95s$ は計算 上約 250 s の寿命を持ち、衝突輻射モデルによ る計算では 13% と大きな占有密度を持つ。こ の $4d^95s$ からは準位図に書いてあるように 162 eV で電離することが可能になる。このため 165 eV 付近から電離が起きたと考えられる。

これらの結果からヨウ素の場合は準安定状 態 $4d^95s$ のみが発光に関わっていたが、バリ ウムの場合は $4d^95s$ のみならず $4d^94f$ 準位も 発光線に影響を与えた。この理由は原子番号 Z = 56 近傍のイオンでは 4f - 5p の準位間で 交差が起きるためである。4f 準位には角運動 量の大きな準位があり、バリウムの場合には約 170 s の寿命を持つが、5p 準位より 4f 準位の エネルギーが高いヨウ素の場合は電気四重極子 遷移 (E2) が 1 ms 未満で起こり放射する。よ って電子ビームエネルギー依存性におけるバ リウムとヨウ素の発光線の振る舞いの違いは 4f - 5p の準位交差が要因のひとつであると推 測できる。

3.3.2 Pd 様イオン (4d¹⁰) の電子ビームエネ ルギー依存性

図 3.8の 左 図 は Ba¹⁰⁺ の $4d^95s(^3D_2) - 4d^95s(^1S_0)$ の発光線を 100 eV~150 eV まで 電子ビームエネルギーを変化させて観測したも ので、右図は I⁸⁺ の同遷移の発光線を 90 eV~ 130 eV まで電子ビームエネルギーを変化させ て観測したものである。



図3.8 I⁷⁺ と Ba¹⁰⁺ の電子ビームイオン依存性



図3.9 I⁸⁺の発光線強度の変化と模式的なエ ネルギー準位図



図3.10 Ba¹⁰⁺の発光線強度の変化と模式的 なエネルギー準位図

これらの発光強度のエネルギー依存性を 図 3.9、図 3.10に示す。

I⁷⁺ を生成するために必要なエネルギーは
 87 eV であるが図 3.9から分かるようにその閾値より小さい 70 eV 付近から I⁷⁺ の発光線が観

測されている。理由として準安定状態 4d⁹5s5p からの電離が考えられる。4d⁹5s5pは計算上約 100 msの寿命を持ち、衝突輻射モデルによる 計算では3%の占有密度を持つ。この4d⁹5s5p からは準位図に書いてあるように 60 eV で電 離することが可能になる。このため 70 eV 付 近でも発光線が観測できたと考えられる。同様 に Ba¹⁰⁺ を生成するために必要なエネルギー は146 eV であるが図 3.10から分かるようにそ の閾値より小さい 105 eV 付近から Ba¹⁰⁺ の発 光線が観測されている。更に Ba¹⁰⁺ の発光線 強度は上昇し一旦下降した後、再び上昇すると いう特異な強度変化を示した。理由として 105 eV 付近の強度上昇は準安定状態 4d⁹5s4f から の電離が考えられる。4d⁹5s4f は計算上約 470 sの寿命を持ち、衝突輻射モデルによる計算で は3%の占有密度を持つ。この4d⁹5s4fから は準位図に書いてあるように 101 eV で電離す ることが可能になる。このため 105 eV 付近か ら電離が起きたと考えられる。また 125 eV 付 近の強度上昇は準安定状態 4d¹⁰4f 準位が関わ る可能性がある。準位図に書いてあるように 4d¹⁰4f は電子ビームエネルギーが 118 eV で電 離し、Ba¹⁰⁺の発光線を観測できると考えられ、 120 eV 付近から発光線を観測する可能性があ る。しかし Ba¹⁰⁺ の発光強度の上昇は 125 eV 付近からであり、118 eV 付近では Ba¹⁰⁺の発 光強度はあがることなくむしろ低下している。 このことから 4d¹⁰4f 準位は 2 段階目の強度上 昇には関わっていないと考えられる。他に占有 密度が大きく、125~130 eV 付近で電離するこ とのできる準位を衝突輻射モデルによる計算か ら探したが見当たらなかった。よって2段階目 の発光線強度の変化はエネルギー準位の構造だ けでは説明がつかないという結果となった。

4 結論

ヨウ素とバリウムの Cd 様~Rh 様多価イオ ンに対して、可視域と極端紫外域における分光 測定を行った。得られたスペクトルに対して衝 突輻射モデルによる計算と比較し同定を行っ た。発光線強度の電子ビームエネルギー依存性 に関しては等電子系列のイオンであっても原子 番号によって励起準位の準安定状態が関わるこ とで発光の振る舞いが変わることがわかった。 特に Ba¹⁰⁺ の電子ビームエネルギー依存性に おいて発光線強度が上昇し一旦下降した後再び 上昇する特異な発光線強度の変化が確認され た。しかし、発光線強度が再び上昇する部分は、 どの準安定状態が関わるか分からず、エネルギ ー準位の構造だけでは発光線強度の変化は説明 できなかった。

参考文献

- [1] N. Nakamura et al., ApJ, (2011)
- [2] M.A.Levine et al., Physica Scripta T22, 157 (1988)
- [3] N. Nakamura et al., Review of Scientific Instruments 79, 063104 (2008)
- [4] J. Sakoda et al., Physica Scripta T114 (2011) (2008)
- [5] prom-sys.com/pdf/400bln.pdf.
- [6] 原田達男 喜多敏昭 収差補正回折格子の 設計と応用 日立製作所中央研究所 (1989)
- [7] 原田達男 軟 X 線分光回折格子 日立製作 所中央研究所 (1987)
- [8] http://www.andor.com/scientificcameras/idus-spectroscopycameras/idus-416-ccd.
- [9] M. F. Gu, Canadian Journal of Physics, 2008, 86(5), 675 (2011)
- [10] S. S. Churilov and Y. N. Joshi, Physica

Scripta. Vol. 62, 282-288 (2000)

- [11] S. S. Churilov et al., Physica Scripta. Vol. 66, 293-307 (2002)
- [12] S. S. Churilov et al., Physica Scripta. Vol. 61, 420-430 (2000)
- [13] S. S. Churilov and Y N Joshi , Physica Scripta. Vol. 73, 188-195 (2006)
- [14] V. Kaufman and J. Suger, Y. N. JoshiJ. Opt. Soc. Am. B, Vol. 5 (1988)