真空紫外・軟 X 線分光の特徴と 先端計測の可能性

1. はじめに

ここではまず、真空紫外(VUV)・軟X線(SX) 分光の特徴について記述する。つぎに、現状の VUV・SX分光の先端的な計測についていくつか の例を紹介する。そして、計画されている新光源 が実現したとき、どのような研究が展開できる可 能性があるかについて示し、そのために解決して おかなくてはならない技術的な問題点について 指摘しておく。

VUV・SX 分光の基礎および実際の実験に関す る詳細について興味を持ったのであれば、基礎的 な内容と実際の実験について記述されている文 献 [1-6] などを参照してほしい。また、文献 [7-12] も役に立つ。今回の OHO'15 の松田氏に よる講演も密接に関連した内容である。

2. 真空紫外・軟X線分光実験の特徴

電子分光・光電子分光は、物質の電子的構造の 情報を与える。波長掃引を必要とする電子的分光 の光源として、準白色光である放射光は最適であ る。



Figure 1 100 eV~3.5 keV の領域の K, L_{III}, M_V 吸収端 (文献 [2] より引用).

X線を用いた電子分光・光電子分光では、元素 選択的に内殻軌道を励起することができ、内殻分 光の手法により、元素を指定した電子状態の情報 を得ることが可能になる。

2.1. 内殼励起 (電離) · 脱励起

通常、SRからの VUV・SX と物質との相互作 用による遷移は、摂動論的な線形光学過程として 記述される。光の波長は 100~10 Å オーダーで あり、相互作用する内殻軌道の拡がりと比べて充 分に大きい。そのため、その相互作用は双極子近 似で記述できる励起過程を引き起こす。VUV・SX 領域の光の波長は、内殻軌道半径よりも充分に長 いため、四重極子相互作用はほとんど寄与しな い。

内殻励起・電離過程により生成した内殻空孔状 態はエネルギー的に非常に高い不安定な状態の ため、より安定な状態に遷移する脱励起(緩和) 過程が起きることになる。この脱励起過程は、主 に Auger 過程と名付けられている、電子を放出 する無輻射過程である。

炭素・窒素・酸素の 1s 空孔状態の寿命幅は 80 ~ 160 meV 程度であることが知られており、こ れは、10 fs 程度の寿命に対応している。このため、 内殻吸収スペクトルの測定では、分光器から得ら れる励起光のバンド幅と内殻寿命幅の畳込みに より全体の分解能が決まる。通常の吸収分光を行 う限り、寿命幅を超えた分解能にてスペクトル構 造を観測することはできない。そこで、寿命幅の 半分程度のバンド幅を用いることが、効率的に高 分解能の吸収スペクトルを測定する目安となる。 アンジュレータからの SR を利用すると、現代の 分光器技術では寿命幅の半分以下のバンド幅の 光を取り出したとしても、気相分光を行うために 充分な 10¹⁰ 光子/秒以上の光量が得られるよう になっている。

2.2. 内殻軌道·内殻準位

多電子系の電子的構造を考察する際には、軌道 (1 電子関数)の概念を活用することが有効にな る。特に、分子系では、電子的構造を記述する分 子軌道と原子核の運動としての振動・回転を分離 することが理解に役立つ。 VUV・SX 分光では、内殻軌道から空軌道への 遷移あるいは光電子としての放出を内殻軌道に ある電子は典型的な非結合性電子である。このよ うな内殻軌道から電子が失われる効果は、直接的 には化学結合に影響せず、原子価電子に対しては 急激に核電荷が 1 増加したかのような影響を与 える。

炭素・窒素・酸素の 1s 電離しきいは, それぞ れ 300 eV・410 eV・530 eV 程度である。分子中 の元素が置かれた化学的環境により, しきい値が 数 eV 程度変化することが知られており, 化学シ フトと呼ばれている。その化学シフトの大きさに より, 化学的環境の情報を得ることができ, 分析 化学的手法に活用されている。

内殻分光における化学シフトについて、近年、 愛媛大の長岡伸一により興味深く教育的な論文 が発表されている [13,14]。

内殻励起・イオン化状態における原子価電子の 状態を近似する方法として等価内殻モデル (equivalent core model: ECM) あるいは Z+1 近 似と呼ばれている方法がある。Z+1 近似は、ある



Figure 2 CF₃COOC₂H₅ 分子の炭素 1s 光電子 スペクトル. 4 本のピークは図中に示した分子結 合構造の図の順の炭素に対応している.

原子番号 Z を持つ原子の内殻に上述したような 局在した空孔が存在するとき、価電子は Z+1 の 原子核が存在する場を感じると近似する考えで ある。つまり、内殻軌道はその原子核近傍に局在 しているため、それより外側の軌道の電子は例え ば $[Z^+ + (1s e^{-})^2]$ の作る場を感じている。ここで は、内殻に空孔ができると、価電子は $[Z^+ + (1s e^{-})^1]$ の場を感じることになるので、それを $[= 27^{-1}]$ の場を感じることになるので、それを $[= 27^{-1}]$ ・内殻電子(1s e^{-})^2] + 価電子 (実際に は 1s 電子は 1 個) と近似してしまうのである。 例えば、CO 分子の C 1s イオン化状態の価電子 分布は NO⁺ 分子イオンと近似する方法である。

高分解能の内殻励起スペクトルの研究により、 単純に Z+1 近似の考えが成立しない場合がいく つか報告されている[15-18]。Z+1 近似の適用限 界は 1976 年に Schwarz により指摘されてお り[15]、大きく 3 つの効果、幾何構造の効果・交 換相互作用の効果・Rydberg-原子価性混合の効果 に分類できる。

内殻空孔が形成された状態は不安定であり、10 fs 程度の寿命しか持たない。内殻励起後の脱励起 過程は輻射過程である X 線放出過程と電子的緩 和過程である Auger 過程とに分類できる。一般 的にこれら 2 つの過程は競合し、Auger 過程の 速さは原子番号 (Z) 依存性が小さいのに対して、 X 線放出の速さは Z4 に比例する。 $Z \leq 20$ の元



Figure 3 K, LIII 殻励起による蛍光 X 線放出の量 子収率 (文献 [2] より引用).

素の K 殻空孔状態からの X 線放出過程の分岐 比は 0.2 以下であり、Auger 過程が支配的であ る。

軽元素からなる気相分子の内殻空孔状態の生 成後には, Auger 過程により結合に関与している 原子価電子が複数失われる過程が主要過程とし て起きる。その終状態は強い解離性を持ち、比較 的大きな運動エネルギーの解離イオンを放出す る。このような状況を Coulomb 爆発的と形容す ることがある。短寿命であること、そして熱的な 運動エネルギーと比べて充分に大きな運動エネ ルギーを持ち解離種が放出されることにより、分 子は内殻光励起・電離時の配向を保ったまま、解 離を引き起こしていると見なすことができる。こ のため、解離イオンの角度分布からは、光吸収時 の分子配向(したがって,遷移モーメントの方向) の情報が得られ、さらに、コインシデンス法を用 いることにより, ある空間配向分子からの光電子 角度分布の測定が可能となる。

直感的には、内殻電子はある原子上に局在して いると捉えることができる。例えば、等核 2 原 子分子の内殻励起状態は左右の原子の反転対称 性を壊した描像が成立する。一方で、 Hartree-Fock 法により分子軌道を計算する際に は、軌道に対して空間的な対称性を保持した計算 を行うことになる。そのため、内殻軌道は原子上 に局在しているのか、直感的な疑問を生じるかも しれない。これは、内殻空孔状態は短寿命である ために 1 つの固有状態で記述されないことと関 連している。興味を持たれたのであれば、文献 [19] を参照し、ご意見を伺いたい。

2.3. 光の侵入長・電子の脱出深さ

ほとんどの元素はVUV・SX光に対して非常に 大きな吸収断面積を有する。そのため、VUV・SX 分光を実際に行う際、単純な吸収スペクトル相当 のデータを測定するためであっても、透過法以外 の手法が用いられることが多い。Figure 4 に示す ように、気相であっても非常に短い透過距離で 1/e に減衰してしまうためである。バルク試料で



Figure 4 ヘリウム, 空気, 水によって X 線が 1/e に減衰する距離 (文献 [2] より引用).

は少なくとも 1 µm 以下にしないと透過法では 測定することが困難である。

そこで、吸収相当のスペクトルを測定するため にも、様々な手法が用いられている。基本的に真 空装置が必要となり、緩和過程の主過程が Auger 過程であるため、電子収量法あるいはそこから派 生した方法が用いられることが多い。

しかし、測定のためには、測定される電子がバ ルクから界面を超えて検出器に到達する必要が ある。バルク領域に光が侵入できているとして も、Auger 電子程度の運動エネルギーを持つ電子 は、脱出深さが浅く、界面から 1 nm 程度までの



Figure 5 光電子・Auger 電子の脱出深さの運動 エネルギー依存性 (文献 [20] より引用).

領域しか観測できないことが起こりうる。

そのような性質は界面敏感の検出方法として 利用され、深さ方向の状態の情報を得るためにも 利用されている。

3. 先端の測定法の例

物質科学における分光研究では、"より精密に、 より高速に"観測することを目指して研究が進め られている。VUV・SX 分光の分野では、これま では技術的に困難であった試料に対する適用も 積極的に行われている。

ここでは、液体試料の計測と顕微分光法の開発 の例について紹介する。

3.1. 液体試料の VUV・SX 分光の例

環境化学・サステナブル科学のような社会的要 請に応えていくための物質研究では、現実の環境 下である大気圧環境下あるいは溶液中環境にお いて、対象を調べることが必要になる。VUV・SX 分光でそのような対象を調べるためには、試料以 外での吸収をできる限り抑える必要がある。近年 の微細加工技術の進展や良質や材料の開発によ り、VUV・SX 領域でも液体試料のセルを構成で きる窓材が入手できるようになってきた。ここで は、従来では困難であった溶液のVUV・SX 分光



Figure 6 透過長可変の軟 X 線透過吸収用セル (分子研長坂将成博士より提供). 右図のように周 囲のヘリウム圧により厚みを変えることができ る [21].

について紹介する。対象として H₂O 分子を取り 上げる。

水は水素結合の存在により、非常に特異な物性 を持つ。また、溶媒としての広く用いられており、 溶媒和の機構も研究の対象である。さらに、生体 中での分子論的な水の役割も興味が持たれてい



Figure 7 液体の水の酸素 K 殻領域の吸収スペクトル (分子研長坂将成博士の提供). 上から Auger 電子収量 (AEY), 全電子収量 (TEY), 透 過 (T mode), X 線 Raman スペクトル (XRS), 蛍光収量 (FY) のそれぞれの手法による吸収相 当のスペクトルを示している.液体バルク層の真 の吸収スペクトルは透過法で測定したものであ り,他の手法ではスペクトルの形状が,自己吸収, 界面効果,分解能などの違いのために変化してし まっている.

る。そのため、液相の H₂O 分子自体の内殻吸収 スペクトルを正確に測定することは重要である。

正確な吸収スペクトルを測定するためには、透 過法で計測することが望ましい。しかし、上述の ように水を非常に薄い層の状態にし、かつ、真空 との隔壁を薄膜で構成する必要がある。強度の高 い良質の Si₃N₄ および SiC の薄膜が入手でき るようになり、そのような測定が可能になった。

分子研の長坂将成博士は、液体試料の軟 X 線透 過吸収用セルを開発した[21]。特に、工夫が凝ら されている点は、ビームラインとの真空隔壁と吸 収セルの間を透過率の小さいヘリウムで満たし、 その圧力を制御することで、軟 X 線が透過する部 分のセルの厚みを 20 nm から 2 μm の範囲で 制御して変化させられることである。

このような軟 X 線吸収測定用セルは、電気化学 反応あるいは光化学反応用へと、目的に応じたカ スタマイズが行われ始めている。

3.2. 軟X線顕微鏡の例

より小さいものを観るためには、波長の短い X 線で顕微鏡を構築する方法が考えられる。より波 長の短い硬 X線ではなく、VUV・SX で顕微鏡を 構築する利点は、分光による情報と組み合わせる ことにより、化学環境・スピン状態などの情報を 得ることができることにある。

軟X線領域における顕微鏡の開発が進められている。透過軟X線の像を拡大する方法と、微小 領域に制限した光の透過光を走査してイメージ を構成する方法が進められている。

走 査 型 透 過 X 線 顕 微 鏡 (Scanning Transmission X-ray Microscopy: STXM) は、主 に軟 X 線領域(おおよそ 4 keV 以下)において、 フレネルゾーンプレートで集光した 30 nm 程度 のサイズの X 線を用い、透過配置で試料を走査 あるいはエネルギーをスキャンして、元素あるい は化学種の分布や吸収スペクトルを測定する手 法である。

エネルギーの高い硬 X 線のマイクロ蛍光 X 線(XRF)-X 線吸収微細構造 (XAFS) 分析と比べ た場合、STXM の特徴として、(i) ゾーンプレー



Figure 8 STXM の測定原理の概念図 (PF 武市 泰男博士より提供).



Figure 9 STXM のイメージスタック測定の例 (PF 武市泰男博士より提供). 下記の cSTXM に より行われた測定の結果を示している. 単一波長 で炭素含有量をマッピングし, 注目したそれぞれ の領域での吸収スペクトルを計測している.

トにより得られる 30 nm 程度に集光された X 線ビームと透過配置の組み合わせによる高い空 間分解能、(ii) 炭素を始めとする材料科学・環境 化学に重要な元素の化学種マッピング、(iii) 遷移 金属 L 端など多元素への適用可能性が挙げられ る。特に (ii) の特徴を活かした有機物の官能基マ ッピングは、電子ビームのダメージが大きい透過 型電子顕微鏡 (TEM) では困難な分析である。そ のため STXM は、空間分解能では TEM に劣る ものの、炭素材料への利用などの点で優れた手法 である。また試料雰囲気としては、ヘリウム置換 (現在主に 0.1 気圧に調整)の条件でも測定可能 であり、微生物やエアロゾルなど、真空を避けた い試料にも有効である。

STXM は世界と比して日本国内への導入が遅 れたが、2013 年に分子研と PF の装置が稼働し 始め、今後この装置を利用した多様な分野での研 究がさらに展開されることが期待されている。

PF 小野寛太准教授のグループでは、武市泰男 らが中心になり独自の設計により市販品よりも 大幅に小型で運搬が可能な装置(cSTXM)を開 発し、主に PF の BL-13A での運用を開始し、 その性能テストを行うと共に、様々な応用研究、 特に環境化学・サステナブル科学に関する研究へ の応用を進めている。

一方で、拡大投影型の軟 X 線顕微鏡の研究も進められている。立命館大学では SR センターの BL12 に軟 X線顕微鏡エンドステーションを有している [22]。



Figure 10 立命館大学 SR センター BL12 軟 X 線顕微鏡ステーション (立命館大学寺本 高啓博士から提供).

生体試料の顕微分光は生化学・医学の分野から 注目が集まっている。PF では専用のエンドステ ーションは存在しないが、東海大伊藤淳教授らの グループが共同利用実験として開発を行ってい る。



Figure 11 シアノバクテリアの軟 X 線顕微像 (立命館大学寺本高啓博士から提供). 立命館大 学 SR センター BL12 において測定された. 窒素 K 端よりも高エネルギー側 (λ = 2.8 nm, 上図) と低エネルギー側 (λ = 3.1 nm, 下図) の 像を示している.

4. 新光源による先端計測の可能性

新光源の実現により期待される研究の展開に ついて、講師の視点にて簡単に記述する。

4.1. 時間分解計測との組み合わせ

新光源の実現により、第3節で挙げたようた ような高度な手法をさらに時間分解計測と組み 合わせることが期待されている。

波長 13.7 nm の大出力 EUV 光源の計画があ る。この波長は多様な物質の分光手法に適用する のは困難である。上記の先端分光の例で示してき たように、高い汎用性を目指すためには、VUV・ SX 領域のように多くの吸収端が存在する領域の 波長の光がより望ましい。計画されている光源に おいてマルチターン加速することにより、より短 い波長域への展開が期待できる。あるいは、挿入 光源の高次光を活用することも重要である。

"水の窓"と呼ばれる 2~4 nm の波長領域の 光を得ることができれば、軟 X 線顕微分光を生体 試料に対して実現することができる。現在、立命 館大の寺本高啓らにより、透過拡大撮像の手法で は、試料を回転させて複数の像を取り、Radon 変 換により 3 次元像を構築するトモグラフィーの 手法の実証研究がおこなわれている。新光源の強 度を活かして、複数の異なる角度からの透過像を 撮影することができれば、3 次元像を得る効率化 を図ることができるだけでなく、時間分解した 3 次元像を計測することが可能になると期待でき る。

4.2. 光と原子分子との相互作用素過程の解明

原子分子と短波長電磁波の相互作用の素過程 の研究では、摂動論による取り扱いを超えた、高 いパワー密度の場における物質の挙動に興味が 持たれている [23]。

強レーザー場中の分子の挙動の研究はすでに 多様な研究が行われている。一方で、強レーザー 場中の分子の挙動を分光学的に調べる研究も、PF にて着手したが有効なデータを得ることができ ていない。新光源によりパルス幅の短い軟 X 線を 高い繰返しで利用できるようになれば、新しい測 定スキームにより、強レーザー場中の原子・分子 挙動を内殻分光の手法で調べることが可能にな る。



Figure 12 強レーザー場中の原子分子の放射光 による分光のための多重コインシデンス装置の 模式図 (文献 [24]).

EUV 領域の光による高パワー密度下での原子 分子挙動の研究は、国内では SCSS で行われて きた。SCSS の停止により、国内では共鳴多光子 多重電離過程の研究は困難なものとなっている。



2 光子過程 ⇒ 傾き2

Figure 13 He 原子の共鳴多光子多重電離のパワ 一密度依存性の理論計算結果 (文献 [26]). 共鳴 多光子光電離の標準的な取扱いでは現れない, 依 存性の微小な振動が現れている.

共鳴現象に関連した実験を行うためには、複数の 波長を効率的に利用することが重要だからであ る。

少数多体系の本質を抜き出した実験を行うた めには、できるだけ単純な系、He 原子および H2 分子に対して研究を行うことが望まれる[25]。 H2 分子は第 1 イオン化準位 15.4 eV、He 原子 は第1イオン化準位24.6 eVを持つ。光学レー ザーでこれらのエネルギーの光を直接生成する ことは困難であり、高次高調波発生(HHG)の手 法が用いられている。第1イオン化準位よりも 4 eV 程度低いエネルギーから Rydberg 系列が 現れ、分子によってはより低い準位に空軌道への 遷移が現れる。そのため、H2 分子では 12 eV 程 度の光エネルギーがあれば、多光子過程の研究が 可能である。実際、強レーザー場と H2 分子の研 究が活発に行われている。一方で、He 原子は 20 eV 以上で波長可変かつ高輝度の光源が望まれ る。

4.3. 非線形光学現象

高輝度の VUV・SX 光が得られるのであれば、 非線形光学現象を利用する新たな分光法への展 開が期待される。その 1 つとして、軟 X 線相関 分 光 の ス キ ー ム が California 大 学 の S. Mukamel 教授らにより提唱されている[27,28]。



Figure 14 4 波混合の最も一般的なスキーム. *k_i* は光の波数ベクトルを示している.3 つ波長の光 が異なるタイミングで入射され、異なるタイミン グで放出される光を計測する.

赤外・可視域の光学レーザーを利用して、4 波 混合のスキームを利用した高速高次相関分光の 研究が行われている。例えば、振動運動モードの 間の相関を4波混合のスキームにより情報を得る ことができている。

そのX線版では、元素の電子的励起の相関についての情報を得ることができる。これにより、元素を区別した分光という特徴に加えて、その周囲の電子的構造の変化および相対的な位置の情報を得られることに特徴がある。

ある化学種を区別して情報を得る手法には、核 磁気共鳴(NMR)があり、化学種を調べる際には 不可欠なものとなっている。多次元 NMR 法があ る。この手法では、ある化学シフトを持つ元素と 相関を持ち、結合あるいは近接している元素を識 別することができる。非晶質であっても、その結 合構造を明らかにすることができる。期待される 軟 X 線領域での相関分光と異なる点は、計測に時 間応答を利用すること、化学シフトはエネルギー 的に小さいため時間分解に適していないことが 挙げられる。

5. 検討すべき課題

短パルスかつ大強度の新しい光源を用いた実 験を行う際には、新たに実験技術的な問題が現れ てくると予測される。

5.1. 光学素子

大出力 EUV 光源では 10 kW 程度のビームが 要求されている。そのようなビームを光学系によ り扱うため、最初の鏡では光源からのダイレクト ビームを受ける必要がある。十分な斜入射で受け たとしても、光学素子の損傷が現れるかもしれな い出力である。EUV 領域のアブレーションしき いの値は、光のパルス幅も大きく影響する可能性 が高く、まだ研究段階にある。SASE 発振の FEL を利用する場合には、さらにパルス毎のピーク強 度の不安定性も考慮に入れて、余裕を持った設計 を行う必要がある。

5.2. 検出器

新光源では、非常に高い繰返し周波数で光を得 ることができる。イメージングの手法と組み合わ せを効率的に利用するため検出器の開発は重要 である。PF では岸本俊二教授のグループによる 開発が進められている。

5.3. 光の評価

光のパルス幅および光量のモニター法、そして、コヒーレンス性の程度を評価する手法をあら かじめ検討しておく必要がある。

5.4. 時間分解実験の運用

新光源においても時間分解実験と光フラック ス実験は両立しないと予想される。共同利用研の 光源として、それぞれの実験に最適化された運転 モードを議論しておく必要がある。

リング型光源における時間分解実験では、ハイ ブリッドモードやセベラルバンチモードが用い られている。実験の条件によっては、通常の運転 モードの汎用的な計測機器をそのまま利用する ため、光を間引くパルスセレクターを利用する必 要がある[29]。新光源においても、運転モードと 関連して同様な装置の開発が必要になる可能性 がある。

6. おわりに

VUV・SX 領域の分光は、測定技術の進展によ り、従来では参入不可能と考えられていた、生体 試料や溶液試料の測定が可能となり、様々な分野 の研究者の注目を集め始めている。新光源におい ても、多様な研究分野の参入が可能となるよう、

参考文献

- [1] "NEXAFS Spectroscopy" Corr. Ed., J. Stöhr (Springer, 1996).
- [2] 『X 線吸収分光法 -XAFS とその応用-』,太田 俊明 編 (アイピーシー,2002).
- [3] 『内殻分光 -元素選択性をもつ X 線内殻分光 の歴史・理論・実験法・応用-』,太田俊明・ 横山利彦 編著 (アイピーシー,2007).
- [4] 『放射光ビームライン光学技術入門』, 大橋治 彦・平野馨一 編 (日本放射光学会, 2008).
- [5] 『放射光ユーザーのための検出器ガイド 原 理と使い方』,岸本俊二・田中義人 編 (日本 放射光学会,2011).
- [6] 分光測定入門シリーズ7 『X線・放射光の分光』,日本分光学会編(講談社サイエンティフィク,2009).
- [7] 『放射光 X 線磁気分光と散乱』,橋爪弘雄・ 岩住俊明 編著 (アイピーシー,2007).
- [8] 『新しい放射光の科学』 菅野暁・藤森淳・吉田 博 編 (講談社サイエンティフィク, 2000)
- [9] 日本分光学会測定法シリーズ 26 『X 線吸収 微細構造 -XAFS の測定と解析-』, 宇田川康 夫 編 (学会出版センター, 1993).
- [10] 日本分光学会測定法シリーズ 24 『シンクロ トロン放射光 -化学への基礎的応用-』,市村 禎二郎・籏野嘉彦・井口洋夫 編 (学会出版セ ンター,1991).
- [11] http://www.cxro.lbl.gov/, 吸収・反射のデータが 得られる
- [12] http://xdb.lbl.gov/, データ集として非常に役立 つ "X-Ray Data Booklet" (Oct.2009) が入手 できる.
- [13] S. Nagaoka, U. Nagashima, and J. Ohshita, Bull. Chem. Soc. Jpn. 79, 537 (2006).
- [14] S. Nagaoka, J. Chem. Edu. 84, 801 (2007).

"水の窓"領域の光が利用できるようにしておく ことは重要である。

先端の研究例を紹介させていただくにあたり、 多くの方から図などの資料を提供していただい た。この場を借りて感謝する。

- [15] W. H. E. Schwarz, Angew. Chem. Intern. Ed. 13, 454 (1974).
- [16] K. Lee et al., J. Chem. Phys. 100, 8550 (1994).
- [17] N. Kosugi, "Atomic and Molecular Photoionization", p. 89, ed. by A. Yagishita and T. Sasaki (Universal Academy Press, Tokyo, 1996).
- [18] W. H. E. Schwarz and R. J. Buenker, *Chem. Phys.* 13, 153 (1976).
- [19] J. Adachi, Mol. Sci. 6, A0048 (15pp) (2012)
- [20] 『光電子固体物性』,高橋隆 著 (朝倉書店, 2011)
- [21] M. Nagasaka et al., J. Electron Spectrosc. Related Phenom. 177, 130 (2010)
- [22] K. Takemoto *et al.*, *J. Phys. Conf. Ser.* **463**, 012009 (2013).
- [23] "Physics of Atoms and molecules" 2nd Ed., B.H. Bransden and C.J. Joachain, chap.15 (Pearson Education Limited, 2003).
- [24] T. Taeramoto *et al.*, *AIP Conf. Proc.* **879**, 1805 (2007).
- [25] Auger 過程のように、エネルギー差の充分に 大きな準位が存在しなくては起きない過程 は、H₂ 分子や He 原子では調べることがで きない。
- [26] T. Sako et al., Phys. Rev. A84, 053419 (2011).
- [27] S. Mukamel *et al.*, *Annu. Rev. Phys. Chem.* **64**, 101 (2013).
- [28] I.V. Schweigert and S. Mukamel, J. Chem. Phys. 128, 184307 (2008).
- [29] PF 超高速ダイナミクス WG, IMSS サイエンス フェスタ 2013Fy, 256U.