**4B14** 

## 電子運動量分光による希ガス原子の内殻電子軌道の研究

(東北大多元研<sup>1</sup>、分子研<sup>2</sup>、東邦大理<sup>3</sup>、関西外大<sup>4</sup>) 三宅祐輔<sup>1</sup>、渋谷昌弘<sup>1</sup>、Khajuria Yugal<sup>2</sup>、渡辺昇<sup>1,2</sup>、高橋正 $\beta$ <sup>1,2</sup>、 宇田川康夫1、酒井康弘3、向山毅4

- 【序】電子衝撃イオン化過程の動力学的完全実験である(e.2e)分光は、電子運動量分 光とも呼ばれ、大きな移行運動量を伴う条件下で標的原子分子の電子構造や電子相 関の直接的なプローブとなる。しかし、これまで行われてきた研究の多くは外殻電 子軌道を対象としたものであり、比較的小さな断面積を持つ内殻軌道の研究は極め て少ない。我々は電子運動量分光の内殻軌道への定量的応用を図るため、まず、単 純系である Xe の 4d、4p 軌道、および Ar の 2p、2s 軌道について実験と理論との 比較を試みた。
- 【実験】電子運動量分光は、電子衝撃イオン化により生成する非弾性散乱電子と電離 電子のエネルギー $E_1$ 、 $E_2$ と運動量  $p_1$ 、 $p_2$ の同時計測を行う。これにより、入射電子 のエネルギー $E_0$ と運動量  $p_0$ は既知であるから、散乱前後のエネルギー保存則と運 動量保存則を用いてイオン化エネルギーE<sub>bind</sub>と生成イオンの反跳運動量qが分かる。

$$E_{\text{bind}} = E_0 - E_1 - E_{2n} \quad q = p_0 - p_1 \quad p_2$$

さらに、入射電子のエネルギー損失および移行運動量が大きい場合、標的電子の電 離前の運動量 p はイオンの反跳運動量 q の逆符号と等しい。

$$p = -q = p_1 + p_2 p_1$$

従って、本分光により、電子運動量分布を軌道毎に分けて得ることができる。

- 実験は、我々が開発した画像観測電子運動量分光装置[1]を用いて行った。Xe4d、 4p 軌道、および Ar2p、2s 軌道の電子運動量分布を、それぞれ入射電子のエネルギ
- ーが 2100eV、2275eV の条件下で測定した。
- 【理論計算】非相対論的波動関数である Hartree-Fock(HF)軌道と相対論的波動関数 である Dirac-Fock(DF)軌道を用い、平面波撃力近似(PWIA)、および歪曲波ボルン 近似(DWBA)による(e,2e)断面積の計算を行った。

【結果と考察】実験で得た Xe の結合エ ネルギースペクトルを図1に示す。 5p、5s 軌道からの主遷移ピークとそ れらのサテライト構造の高エネルギ ー側に、4d、4p 軌道からの主遷移ピ ークを見て取ることができる。

図 2 (a)、(b)、(c)はそれぞれ Xe5p、 4d、4p 軌道の実験的運動量分布であ る。図には HF 軌道を用いた PWIA 計算(以下 PWIA/HF), DWBA/HF、 DWBA/DF の結果を併せて示した。 ここでは、形の比較を容易にするため、 実験および理論的運動量分布をそれ



ぞれ 2.5 a.u.以下の運動量領域で面積1に規格化している。

図 2 (a)から、Xe5p 軌道に関しては約 1.5 a.u.以下の運動量領域において、 PWIA/HF、DWBA/HF の双方が実験を定 量的に再現していることが分かる。一方、 図 2 (b)の Xe4d 軌道については、 PWIA/HF が運動量原点近くで強度を持 たない ungerade の対称性を見せるのに 対し、実験は gerade の対称性を示す。こ の対称性の相違はDWBA/HF により解消 でき、Brunger ら[2]および Brion ら[3] の先駆的研究を強く支持する。一方で、 本研究により初めて観測された 2 a.u.付 近に現れる断面積の極大値および、1 a.u. 付近の極小値の位置など、実験と理論と の間に有意な差が残ることが分かった。 図 2 (c)の Xe4p 軌道の運動量分布は、本 研究が最初の観測例である。これに関し ても、DWBA/HF が実験を定性的に再現 するが、低運動量領域で有意な差が残る。

講演では、実験と理論との差異は形の みでなく断面積の大きさにも現れること を報告する。そうした差異の原因を探る ため、我々は標的原子の電離軌道の相対 論的効果を取り入れたDWBA/DF計算を 行った。しかし、図2から明らかなよう に、顕著な相対論的効果を運動量分布に 見出すことはできていない。現在、より 進んだDWBA/DF計算を計画している。



図 2:Xe の運動量分布

本研究で得た新しい知見は主遷移以外にもあり、その一つが図1のXe4d、4p主 遷移ピークの間に存在するブロードな構造()である。これは4dのサテライト構造 として説明できる強度ではなく、事実、光電子分光法[4]では類似のブロードな構造 は現れない。従って、電子衝突に特有の現象であることが分かる。そのメカニズム として、例えば、5sイオン化で生成する非弾性散乱電子と電離電子のいずれかが残 った Xe+イオンの4d電子と相互作用をし、巨大共鳴が起こる、といった2次の過 程が考えられる。

【参考文献】

[1] M.Takahashi et al., J.Electron Spectrosc.Relat.Phenom., 141,83 (2004).

- [2] M.J.Brunger et al., J.Phys.B., 27, L597 (1994)
- [3] C.E.Brion et al., J.Phys.B., 31, L223 (1998)

[4] S.Svensson et al., J.Electron Spectrosc.Relat.Phenom., 47,327 (1988).