原子運動量分光による希ガス原子線の速度分布の異方性の研究

¹東北大学多元物質科学研究所 〇立花佑一¹,細野雅貴¹,山﨑優一¹,髙橋正彦¹

Anisotropy of the velocity distribution of rare gas atoms in a beam observed by atomic momentum spectroscopy

•Yuichi Tachibana¹, Masaki Hosono¹, Masakazu Yamazaki¹, Masahiko Takahashi¹ ¹Institute of Multidisciplinary Research for Advanced Materials, Tohoku University

[Abstract] Recently, it has been shown that keV electron scattering at high momentum transfer q can be used as a new technique for direct observation of the Compton profile, a projection of the momentum distribution of atoms in a molecule onto the direction of q. In order to fully explore potential of this new technique, we have developed recently a multi-channel apparatus that has an ability to perform experiments for various angles between q and the target molecular beam. Here, we have examined how the Compton profile of rare gas atoms are affected by the velocity distribution of a target gas beam. The results clearly demonstrate that not only contributions of the center-of-mass motion but also its anisotropy are negligibly small, except the He case. These findings have subsequently been employed to extract information about internal motions for diatomic molecules.

【序】近年、大きな移行運動量qを伴う高速電子線の準弾性後方散乱過程が、入射電子と分子内のある1つの原子との二体衝突として記述できることが分かってきた[1]。 このとき散乱原子は、その質量をM、運動量をpとすると、 $E_{rec} = q^2/2M + q \cdot p/M$ で与えられる反跳エネルギーを得る。したがって、入射電子のエネルギー損失スペクトルからpの分布をq方向へ射影した形のコンプトンプロファイルを調べることができる。我々は、原子運動量分光 (Atomic Momentum Spectroscopy; AMS) とよぶ本手法を、化学反応中の原子運動の変化をも捉える形に発展させるため、分子の内部運動の情報を実験データから抽出することを試みている。本研究ではまず希ガスを対象として、標的ビームの並進運動が実験データに与える寄与を調べた。

【実験方法】実験装置の概略を Fig.1 に示す[2]。2 keV の入射電子線を、ガ スノズルから噴射した標的原子線 (He, Ne, Ar, Kr, および Xe) と散乱点 で衝突させ、散乱角 135°方向に準弾性 散乱した電子のみを球型アナライザ ーに導いてエネルギー分散させた後、 二次元検出器で検出した。本装置は標 的原子線の進行方向を0°として、方位 角-72.5°から 72.5°、107.5°から 252.5° に散乱した電子を一度に捕集できる ため、標的原子線の進行方向に対して 移行運動量 q が様々な向きの場合の データを得ることができる。したがっ て、並進運動の寄与が十分に大きけれ ば、原子線の進行方向に対して前方に



Fig. 1. Schematic of the multichannel atomic momentum spectrometer

散乱した場合と、後方に散乱した場合とで、スペクトルに相違が現れると期待される。

【結果・考察】Figure 2 は、方位角が 0°と 180°の場合に対して得た、He の電子エネ ルギー損失スペクトルである。図から明 らかなように、 $\phi=0°$ と 180°とでピーク位 置が異なる様子が見て取れる。これは、標 的原子線の速度分布の異方性のため、標 的原子運動量 p に対する q の向きによっ て、反跳エネルギー E_{rec} の $q \cdot p/M$ 項の寄 与が逆転するためである。ただし、このよ うな速度分布の異方性が観測されたのは He の場合のみであり、そのほかの希ガス 原子についてはピーク位置の方位角依存 性は無視できるほど小さいことが分かっ た。

次に、速度分布(幅)がバンド形状に与 える影響を調べるため、方位角ごとにバ



Fig. 2. Electron energy loss spectra of He measured at $\phi = 0^{\circ}$ and $\phi = 180^{\circ}$.

ンドのピーク位置のシフト量を取り除いたスペクトルを様々な希ガス原子について 比較した(Figure 3)。Figure 3 から、バンド形状は希ガスに依らず、速度分布の影響は 無視できるほど小さいことが分かった。そこで、Krのスペクトルを装置関数として用 い、D2の調和振動の理論的スペクトル[3]に Krのスペクトルをたたみ込んだものを、 D2の実験スペクトルと比較したのが Fig.4 である。装置関数でたたみ込んだ調和振動 子のコンプトンプロファイルは D2の実験結果を良く再現しており、したがって、分 子の AMS スペクトルから振動の寄与を抽出できることを強く示唆している。



Fig. 3. Electron energy loss spectra of rare gases.



Fig. 4. Comparison between AMS spectrum of D_2 and that of Kr convoluted by the vibrational contribution of D_2 .

【参考文献】

[1] M. Vos, M. Went, G. Cooper, and C. Chatzidimitriou-Dreismann, J. Phys. B 41, 135204 (2008).

[2] M. Yamazaki, M. Hosono, Y. Tang, and M. Takahashi, Rev. Sci. Instrum. 88, 063103 (2017)

[3] E.B.Karlsson, Nucl. Instrum. Methods B 694, 286 (2012).