## フッ化銀クラスターイオンの紫外光解離過程

(東北大院理) 堀 紀聡、古屋 亜理、鶴田 護、美齊津 文典、大野 公一

【序】貴金属ハロゲン化物は AgF3 の酸化作用[1]や半導体 CuCl の紫外線照射による量子もつれ光 子発生[2]など貴金属とハロゲンの組み合わせに応じて様々な物性を示すため、実用的な応用への 可能性から近年注目を集めている。またハロゲン化銀は感光剤として用いられており、感光反応 の解明に向けてその光物性については古くから研究が行われてきた。最近ではこのような特異的 性質の微視的レベルでの理解という観点からハロゲン化銀クラスターが研究対象とされている。 特に写真技術での重要性から臭化銀クラスターについて幅広く研究が行われているが、それ以外 のクラスターについても実験および理論計算の両面からその構造や安定性、解離過程等について の議論がなされている。そこで、本研究ではフッ素と銀からなるクラスターの一価イオンについ て、質量分布および紫外光解離スペクトルを測定し電子状態および解離過程について考察した。

【実験】レーザー蒸発法によって生成した Ag 蒸気とパルスバルブから噴出した SF<sub>6</sub>を反応させる ことによって Ag<sub>n</sub>F<sub>m</sub><sup>+</sup>を生成し、反射型飛行時間質量分析計で検出した。光解離実験では反射電極 手前で特定の親イオンに解離光を照射し、解離生成物を質量選別して検出した。さらに Ag<sub>2</sub>F<sup>+</sup>に ついて、解離光のエネルギー 3.7-5.6 eV(波長 220-330 nm)の範囲で解離イオン強度をプロット することによって、光解離スペクトルを得た。

【結果と考察】 $Ag_nF_m^+$ の質量スペクトル[Fig. 1(a)] には  $Ag_nF_{n-1}^+$ に帰属される系列が特に強く観測され た。このようにハロゲン原子が金属原子よりも1つ だけ少ないクラスターイオンが安定に存在すると いう特徴はアルカリ金属イオンとハロゲンイオン からなるクラスターでも観測され[3]、クラスターが  $Ag^+$ 、F<sup>-</sup>の正負イオンから構成されていることを示 唆している。実際に、理論計算における n=2 の電荷 分布では Ag, F 原子上の電荷はそれぞれほぼ+1 およ び -1となった。 $Ag_nF_{n-1}^+$  (n=2-8)について解離光波 長 266 nm で光解離実験を行った結果、n=2 では、

 $Ag_2F^+$   $Ag_2^+ + F$ 

という F 原子脱離のみが観測された[Fig. 1(b)]。一方、 *n*=3-8 では、

$$Ag_nF_{n-1}^{+} Ag_{n-m}F_{n-m-1}^{+} + mAgF$$

で表される AgF 単位での脱離が主な解離過程であ ることが分かった。*n*=3,4 ではこれら 2 つの解離過 程がどちらも観測されたが、さらにサイズの大きな クラスターでは F 原子脱離によって生成する解離 イオンは観測されなかった[Fig. 1(c)]。Ag<sub>2</sub>F<sup>+</sup>の光解 離によって生成する Ag<sub>2</sub><sup>+</sup>のイオン強度を測定した 結果、Fig. 2 (a)に示すような複数の鋭いバンドをも つ光解離スペクトルが得られた。

光解離スペクトルの帰属を行うために、密度汎関 数法(Ag 原子; B3LYP/MWB28, F 原子; B3LYP/6-31+G\*)による理論計算を行った。構造最



Fig. 1 (a) $Ag_nF_m^+$ の質量スペクトルおよび (b) $Ag_2F^+$ , (c) $Ag_6F_5^+$ の 266 nm における解 離イオンの質量スペクトル

適化計算から、 $Ag_2F^+$ の基底状態における平衡構造は  $Ag_F-Ag^+$ の直線構造( $1^1\Sigma_g^+$ )であることが分かった。次に、この構造における励起エネルギーを時間依存密度汎関数法(TDDFT計算)によって 計算した[Fig. 2 (b)]。理論計算結果は実験結果を良く再現し、それぞれのバンドは異なる電子状態

への遷移に対応することが分かった。さらに、観 測されたバンドは全て Ag<sup>+</sup>の 4d および F<sup>-</sup>の 2p と いう2つの軌道成分からなる軌道から Ag<sup>+</sup>の 5s 軌 道への電子励起に対応する状態への遷移に帰属さ れた。この図において直線分子の禁制遷移が実際 に観測されているのは、基底状態での振動励起が 影響していると考えられる。特に Ag2F<sup>+</sup>の変角振 動は 80 cm<sup>-1</sup> と低振動数であり、レーザー蒸発イオ ン源では比較的高温のイオンが生成することから この可能性が高いと予想される。実際、変角振動 の励起による対称性の低下に伴ってこれらの状態 への遷移全てが許容となる。計算結果に見られる 低エネルギー側2つのバンド1<sup>1</sup> $\Sigma_{u}^{+}$ ,1<sup>1</sup> $\Pi_{u}^{-}$ は基底 状態の ${}^{1}\Sigma_{g}^{+}$ からは許容遷移であるが、光解離スペ クトル中には観測されていない。Ag2F<sup>+</sup>が解離して Ag<sub>2</sub><sup>+</sup>と F を生成するのに必要なエネルギーは 3.90 eV と見積もられ、これらの低エネルギー領域では 光吸収が起きても解離が起こらず Ag2+が観測され ないと考えられる。2<sup>1</sup>Σg<sup>+</sup>に対応した状態への遷移 が観測されないのも同様のエネルギー的理由によ ると予想される。

基底状態において直線構造を持つ Ag-F-Ag<sup>+</sup>か ら電子励起後に、中心の F 原子が脱離していくに は変角振動のさらなる励起による構造変化が必要 であると考えられる。そこで、 $\angle$ Ag-F-Ag 結合角( $\theta$ ) に対するポテンシャルエネルギー曲線を計算した。 得られた基底状態(直線;1<sup>1</sup> $\Sigma_{g}^{+}$ ,非直線;2<sup>1</sup> $B_{1}$ )のポテ ンシャルエネルギー曲線を Fig. 3 に示す。ここで は、励起状態については一例として2<sup>1</sup> $B_{1}$ 状態の結 果を示したが、その他の全ての励起状態は $\theta$ に対し



Fig. 2 (a) Ag<sub>2</sub>F<sup>+</sup>の光解離スペクトルと(b) TDD-FT 計算の結果。(b)において縦軸は振動子強度、 破線は直線分子の双極子禁制遷移を示す。



Fig. 3 基底状態(直線; $1^{1}\Sigma_{g}^{+}$ ,非直線; $1^{1}A_{1}$ ) および励起状態(直線; $1^{1}\Delta_{g}^{+}$ ,非直線; $2^{1}B_{1}$ ) のポテンシャルエネルギー曲線

て同じ依存性を示した。Fig. 3 より、励起状態についても $\theta$ =180°において極小値をとり、基底状態と同様に直線構造が安定であることが分かった。この結果から、 $Ag_2^+$ は電子励起状態から直接解離によって生成するのではなく、基底状態の高振動励起状態への内部転換後に構造変化を経て生成していると予想される。このような解離過程は光解離スペクトル中に鋭い吸収が現れることとも対応している。さらに、解離前の  $Ag_2F^+$ では Ag 原子の電荷は+1 であったのに対し、解離生成物である  $Ag_2^+$ ではそれが+0.5 になっていることから、F が離れていく際に  $Ag_2^{2+}$ とF に解離する電荷移動状態のポテンシャルとが交差していると考えられる。

[1] B. Zemva, K. Lutar, A. Jesih, W. J. Casteel, A. P. Wilkinson, D. E. Cox, R. B. Von Dreele, H. Borrmann, and N. Bartlett, J. Am. Chem. Soc. **113**, 4192 (1991).

- [2] K. Edamatsu, G. Oohata, R. Shimizu, and T. Itoh, Nature 431, 167 (2004).
- [3] R. L. Whetten, Acc. Chem. Res. 26, 49 (1993).