2P012

超短パルス EUV 光を用いた I<sub>2</sub>分子の励起状態ダイナミクスの実時間追跡 (分子研<sup>-1</sup>, 総研大<sup>2</sup>,名大院理<sup>-3</sup>) 松田晃孝<sup>-1</sup>,伏谷瑞穂<sup>-1,2</sup>, 〇菱川明栄<sup>-1,3</sup>

【序】 レーザー高次高調波は軟X線領域に達する高い光子エネルギー,フェムト秒からア ト秒領域の極めて短いパルス幅,高い時間・空間コヒーレンスを備え,他のレーザー光源との 同期が容易である,などの他の光源にはない際だった特徴を持つ.我々のグループでは,レ ーザー高次高調波を用いた超高速分子ダイナミクスの実時間追跡に向けて,高調波ビームラ インおよびコインシデンス計測系の構築を進めている.本研究では In フィルタを用いて 400 nm レーザー光の5次高調波(80 nm)のみを取り出し,これをプローブ光源として用いること によって I<sub>2</sub> 分子の電子励起状態における核運動ダイナミクスの実時間観測を行った.

【実験】 再生増幅チタンサファイアレーザーシステム(800 nm, 35 fs, 1 kHz)からの出力の一 部(1 mJ)を光パラメトリック増幅器(TOPAS-C, Light Conversion Ltd.)に導入し, I<sub>2</sub>分子の励起に 用いるポンプパルスを発生させた.残りの出力は2次高調波(400 nm, 180 µJ/pulse)に変換し, 平凸レンズ(f=500 mm)を用いて高真空チャンバー内の高調波セル(媒質:Kr,長さ:10 mm) 中に集光し高次高調波の発生を行った.発生した高調波は,2枚の金ミラーを用いて磁気ボ トル型光電子分光器へと集光しプローブパルスとした.オリフィス径 750 µm のノズルから He をバッファーガスとして導入した I<sub>2</sub>分子にポンプパルスおよびプローブパルスを 2 mrad の相対角度でそれぞれ集光した.ポンプパルスは光学チョッパーを用いて1パルスおきに導 入し,相互作用領域における I<sub>2</sub>分子および1原子から生成した光電子を観測した.

【結果と考察】 高次高調波による  $I_2$ 分子のイオン化における光電子スペクトルを図 1 に示 す.スペクトルには5次高調波(80 nm)により生成した光電子に加えて3次高調波(133 nm)+ 基本波(400 nm)による  $I_2$ 分子の高励起状態からのイオン化に由来する光電子が観測された. 一方,高調波ビームラインに In フィルタ(厚さ 150 nm)を挿入して得られたスペクトルには前 者による成分だけが観測され,5次高調波のみを選択的に透過させることが出来ることが明ら かになった.図 2(a)にポンプパルス(490 nm)およびプローブパルス(80 nm)の時間遅延を  $\Delta t$ =880 fs とした場合の  $I_2$ 分子の光電子スペクトルを示す.プローブパルスのみで観測された 光電子スペクトルとの差スペクトルにはポンプパルス照射による  $I_2$ 分子のピーク強度の減少, および生成した I 原子のピーク強度の増加が観測された.ポンプープローブ時間遅延に対する I 原子の生成量は  $I_2$ 分子の B 状態における直接解離過程を反映して約 400 fs の立ち上がりを 示すことが明らかとなった(図 2(b)).また,  $\Delta t$ =0 近傍では  $I_2^+(X)$ ピークの高エネルギー側にプ ローブおよびポンプパルスの時間的な重なりによるサイドバンドが現れ,その強度変化(図 2(b))から EUV パルスのパルス幅は 57±20 fs であることが分かった.一方, ポンプパルスの波 長を 550 nm としたところ, A 状態における直接解離による成分に加えて B 状態の振動周期(約 400 fs)に対応する光電子スペクトルが観測され, 超短パルス EUV 光によって I<sub>2</sub>の異なる電子 励起状態におけるダイナミクスを同時に観測できることが示された.



図1:(上) 基本波および発生した全高次高調波による L2分子の光イオン化における 光電子スペクトル.(下) In フィルタにより取り出された5次高調波による L2分子の 光イオン化における光電子スペクトル.



図 2:(a) ポンプ-プローブ時間遅延 880 fs の時の光電子スペクトル.(b) 波長 490 nm のポンプパルス照射による I 原子およびサイドバンドのピーク強度の時間変化.