1P027

非線形コヒーレント分光のためのフーリエ限界ナノ秒パルス OPA の

作成とその応用

(分子研・総研大) O三宅伸一郎、大島康裕

はじめに レーザー光の特徴はそのコヒーレンスの高さにあるといえるが、フーリエ限界のコヒ ーレンスを有するものとして現在広く入手可能なのは、フェムト秒レーザーに代表される超短パ ルス光源に限られる。多原子分子やクラスターといった気相での興味深い系の詳細な分光を行う には、GHz 以下の周波数分解能とMV/cm程度の電界強度が必要となる。これを実現するために は波長分解能と輝度との兼ね合いから、ナノ秒のフーリエ限界パルスが適当である、さらにこの ようなコヒーレント光源を用いることにより、誘導ラマン断熱透過(STIRAP)に代表される非線形 なコヒーレント分光が可能となる。STIRAP はコヒーレント分布移動法の一つであり、類似の分 光学的情報が得られる SEP では分布移動効率が 25%に留まるのに対し、単一量子状態への 100%の分布移動が可能である。このため STIRAP を利用すれば、電子基底状態における高振動 準位を高感度で測定することが可能になると期待される。そこで本研究は、気相分子系の紫外分 光への利用を目的とし、パラメトリック増幅(OPA)をベースとしたナノ秒フーリエ限界光源の開 発を行った。さらに STIRAP 実現の最適条件を見出すためのモデル計算を行った。

<u>実験</u>図1に実験配置を示す。OPAの励起光として injection-seeded Nd:YAG レーザーの第3 高調波(355 nm)を用い、シード光は波長~1050 nmの cw 外部共振器型半導体レーザー(ECDL)

を使用した。実験では~260 nm の光が必要であり、この光 を得るために OPA のシグナル 光(~530 nm)の第 2 高調波発 生を行う。OPA 用の非線形結晶 には BBO を用い、変換効率を 上げるため 14 mm 結晶 2 個と 17 mm 結晶 2 個を用いた。BBO

結晶の大きな walkoff を補正するために結 晶の軸を交互に配し、励起光との空間的な 重なりを長い距離の間保てるようにした。 <u>結果</u>アイドラー光をエタロン(FSR:1 GHz,フィネス:40)に導入し、シード光の波 長を掃引してアイドラー光の帯域幅を測定 した。測定の結果をガウス型関数でフィッ トしたところ、帯域幅 160 MHz(FWHM) であった。一方アイドラー光のパルス幅を 計測し、装置関数を元にデコンボリューシ ョンして得た値は 4.3 ns であった。このパ



ルス幅に対するフーリエ限界の帯域幅は約100 MHz であるので、ほぼフーリエ限界パルスが実 現されているといえる。

図2に、シグナル光出力の励起光強度依存性 を示す。励起光強度はOPG 発生閾値以下の範 囲に限定してあるが、励起光強度を増すことで さらに出力を増すこともできる。図3にはシー ド波長依存性を示す。この図は結晶角度を固定 した状態でシード光の波長を掃引した時のシグ ナル光強度をプロットしたもので、FWHMは 1.6 nm、シグナル光のSHGをとった場合~38



cm⁻¹の掃引範囲にあたる。またSHGの変換効率は10%であった。

今回作成した光源を用いた場合、ベンゼン基底状態の振動準位間の分布移動をSTIRAPにより行 う条件を数値計算で求めた。STIRAPの特徴は、系に入射する2つの光のタイミングにより相互作 用した後の状態が大きく変化することである。図4に計算結果を示す。強度比1:7の光パルスを7ns の遅延時間にて入射する[図4.b)]と始状態|1>から終状態|2>へ100%の分布移動[図4.a)]が実 現していることがわかる。一方実験ではModified STIRAPと呼ばれる方式を用いる。この方式で は掃引するstokes光が|2>->|3>間の遷移と共鳴したとき系の分布は相互作用前とは変化しな いすなわち中間状態|2>の分布数は0となる。中間状態の分布数をプローブ光でモニターしながら stokes光を掃引することで、基底状態の振動状態|3>の位置をディップとして観測する。今後こ の計算結果を元に、ベンゼンクラスターの分光を行っていく予定である。



図 4. STIRAP(a,b)と Modified STIRAP(c,d)