水素結合型有機反強誘電体における非線形光学分光

周清瑶^A,松島遼^A,石川忠彦^A,腰原伸也^A,堀内佐智雄^B,沖本洋一^A 東工大理学院^A,産総研^B

Non-linear optical spectroscopy of hydrogen-bonded organic antiferroelectrics

Q. Zhou^A, Y. Okimoto^A, H. Matsushima^A, T. Ishikawa^A,

S. Koshihara^A ,and S. Horiuchi^B

Tokyo Tech^C, AIST^B

Recently, organic antiferroelectric crystals have been noticed as a promising element for high-power energy storage systems. Here we focus on the proton-transferred antiferroelectric crystals: 2-trifluoromethylnaphthimidazole (TFMNI) and 2trifluoromethylbenzimidazole (TFMBI). The nonpolar structure in TFMNI and TFMBI is transformed into polar one with applying an external electric field of 40kV/cm and 10kV/cm at room temperature driven by repositioning of the protons. Without the external field, however, we observed second-harmonic generation (SHG) in both the crystals, suggesting symmetry breaking of the crystal structure with the incident laser pulse for the SHG measurement. The observed polarization dependence of SHG suggests the symmetry of the contracted $\chi^{(2)}$ tensor corresponds to that discerned in the static field-induced polar state.

1. はじめに

反強誘電体は無電場下では単位胞内で分 極が相殺して結晶として分極を持たないが、 外部電場を印加すると分極の向きを一方向 に整列させることができる系を指す。強誘 電体のように元と逆の極性構造となる単純 な分極反転とは異なり、新しい電場誘起相 と見なすことができる。このような相転移 は、結晶構造だけでなく、分極、ひずみ、お よびエントロピーに大きな変化をもたらす ことが多く、その結果、反強誘電体は、アク チュエータ、センサー、エネルギー蓄積デバ イスなどの実用的なアプリケーションの有 望な材料として期待されている。¹⁻³ このような反強誘電性は、NaNbO₃、 NH₄H₂PO₄や、多くの鉛を含むペロブスカイ ト系で発見されているが、環境問題のため、 デバイスの製造には無害な物質を使用する ことが非常に重要である。¹環境に優しい適 切な代替物の中で、有機材料をベースとす る反強誘電材料は軽量、柔軟性、可融性、低 コストなどの利点を持つため、大きな関心 を集めている。

数ある有機材料の中でも、水素結合した 分子性結晶はプロトン互変異性によって分 極方向の変化が期待できる。^{4,5} 実際、産総 研の堀内らは、イミダゾール環を有する分 子に注目し、プロトン互変位性を起源とす



図 1.TFMNI と TFMBI の分子構造

る反強誘電体の合成に成功した。 6その中の 二例が、2-トリフルオロメチルナフトイミ ダゾール(TFMNI)と2-トリフルオロメチル ベンゾイミダゾール(TFMBI)結晶である。 図1は、この結晶を構成する分子の構造で ある。どちらの系も、単結晶中では5員環に 付随するプロトンが水素結合を担い、結晶 の c 軸方向に 1 次元の水素結合鎖を形成し ている。この結合鎖には、NH…N型配置と N…HN 型配置の極性の異なる二種類があ ることが重要で、無電場の状態では、水素結 合鎖の極性方向は最近接の軸と反対であり 結晶全体で反転対称性を持つ。しかし、 TFMNI に約 40kV/cm、TFMBI に約 10kV/cm ^{7,8}の直流電場印加をすると、プロトンの移 動を起こし、NH…N 型から N…HN 型(ま たはその逆)へ協調的に反転させることが でき、室温をはるかに超える温度でも顕著 な分極スイッチングを示す。

本研究では、この系に対し近赤外フェム ト秒レーザパルスを用いた第二次高調波発 生(SHG)測定を試みた。それにより、反強誘 電体の非線形光学応答を調べるとともに、 高強度レーザパルスの持つ強電場を用いて 反強誘電相から強誘電相への転移を引き起 こすことができないかを探索した。

2. 試料と実験方法

実験に用いた単結晶のうち、TFMBI(市 販品)とTFMNIは真空昇華精製を行った後、 それぞれエタノール溶液およびアセトン溶 液の自然濃縮により得た。⁷TGS(硫酸トリ グリシン)は、硫酸とグリシンを定比混合 後、水溶液から数回再結晶を行って得た。

非線形分光実験は、近赤外フェムト秒パ ルスレーザを光源として用いた。入射光は OPA を経由した Ti:sapphire レーザ (波長 1300 nm、パルス幅 30fs、繰り返し 1kHz)を 用いた。SHG 測定はレーザの都合で、800nm 照射で 400nm の SHG を観測するのが容易 だったが、多光子励起により発光が発生す るため、SHG プローブに用いる入射光の波 長を 1300nm に変更した。

透過配置で発生した 650 nm の SHG パル スを光学フィルターとモノクロメータで分 光し、光電子倍増管で検出した。

また、SHG 強度の入射光強度依存性と結 晶軸に対する入射光の偏光方向依存性測定 もあわせて行い、試料の結晶方位との比較 を行った。

3.実験結果と考察

<SHG の発生>



図 2. TFMNI の SHG のスペクトル 透過配置において偏光方向が水素結合鎖 と平行方向のレーザパルスを入射し、 TFMNI から発生した光のスペクトルを調 べた。特に外部から電圧の印加がなくとも、 1300nm の光を入射しただけで、その半分の 波長である 650nm の光が観測された。 TFMBI からも同様なスペクトルが得られた。 <SHGの入射光強度依存>



図 3.SHG 入の射光強度依存性

次に、入射光である 1300nm パルスの強 度を増大しながら試料から放射された 650nm パルスの強度の観測を行った。結果 は図3である。(図中の灰色部は用いた観測 システムの測定限界を示す。)参考のため、 同じ実験条件で測定した典型的な強誘電体 である TGS (硫酸トリグリシン)の 650nm の光強度依存性を併せてプロットした。図 の実線は、入射強度の二乗であることを表 す guide to eyes のための直線であり、3試 料ともに測定範囲内で SHG が発生してい ることが分かった。また、反強誘電体 TFMNI 結晶と TFMBI 結晶からの SHG 強度 は強誘電体 TGS の 10%以下であることが分 かる。

この反強誘電体単結晶からの SHG 観測を どう理解したらよいだろうか。一つ目の可 能性は、残留分極の存在である。TFMBI 結 晶では、外部電界印加でポーリングした後 電界をオフにすると系に残留分極が発生す ることが知られている。本研究で用いた試 料は as grown の結晶であるが、結晶中にそ もそも存在したわずかな分極ドメインが SHG を産み出した可能性がある。

もう一つの可能性は、入射したフェムト秒

パルスの光電場がプロトン移動を促進し反 転対称性を破った可能性である。観測に用 いた光場強度は 3.5MV/cm 以上の範囲であ り、これは TFMNI と TFMBI の分極反転に 必要な電界強度に比べてはるかに大きい。 このため、光の電場印加でも両反強誘電体 の反転対称性が破れ、SHG 観測されたので はないかと考えた。どちらのシナリオも、系 をポーリングした状態で SHG を調査する ことで明らかにできると考えられ、これは 今後の課題である。

<SHG入射光偏光依存性>

結晶の対称性と SHG の関係を調べるために、観測ための入射光の偏光方向と SHG 強度の関係を調べた。測定に用いた入射光 の強度は、図 3 の矢印で表した強度(約 2 W/cm²)である。

図4に、TFMBI結晶における水素結合鎖 (c軸)と平行な偏光成分と、垂直な偏光成分 のSHG強度の入射光偏光方向依存性を黒 丸で示した。円外の数字は入射光の偏光とc 軸との間の角度であり、90度のとき偏光は c軸に平行である。直流電場をかけた際に現 れるTFMNIの強誘電相は、直方晶系mm2 の点群に属することが報告されている。7そ こで、TFMBI結晶においてもこの対称性を 仮定してSHG角度依存性の解析を行った。 解析に用いた縮約されたχ⁽²⁾テンソル成分



$$\begin{array}{c} \textcircled{l} \\ d_{i,j} = \left(\begin{array}{ccccc} 0 & 0 & 0 & 0 & d_{15} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & d_{24} & 0 & 0 \\ d_{31} & d_{32} & d_{33} & 0 & 0 & 0 \end{array} \right) \end{array}$$

と表される。フィッティングの結果は図 4 (a)と(b)の実線で示されており、斜方晶の mm2の対称性で実験結果をうまく説明でき ることが分かる。その $\chi^{(2)}$ テンソル成分の 比は $d_{31} + d_{32}$: $d_{33} \approx 2$:9であることが分か った。また、TFMNIから発生した SHGの c' 軸方向の偏光成分の入射光角度依存性を図 5に示した。(この系では c'軸に垂直な偏光 成分は微弱であり観測できなかった。)その 角度依存性も TFMBI と相似な形であり、実 線で示されるように mm2 で理解できるこ とがわかった。

これらの結果は、直流電界印加で出現す る極性構造と、無電場下でSHGを産み出す 「極性状態」の対称性が一致することを端 的に表している。



図 5.TFMNI 水素結合鎖平行方向の SHG 入射光偏光依存性

4. まとめ

有機反強誘電体単結晶 TFMNI と TFMBI において第2次高調波の発生とその対称性 を調べた。入射光強度がおよそ1W/cm²以 上のレーザパルスを試料に照射すると、反 強誘電体であるにも関わらず有意の SHG シグナルが観測された。反強誘電状態での SHG 偏光依存性から得られた x⁽²⁾テンソル の対称性は、直流電場印加で誘起する強誘 電相の対称性と矛盾しないと考えられる。 反強誘電体における SHG 発生の起源は、残 留分極の存在や、光照射による分極ドメイ ン生成が考えられるが、それを明らかにす るのが今後の課題である。

参考文献

 K. M. Rabe, in Functional Metal Oxides: New Science and Novel Applications, ed. S. B.
Ogale, T. V. Venkatesan and M. G. Blamire, Wiley-VCH, Weinheim, 2013, vol. 7, pp. 221– 244.

[2] X. Hao, J. Zhai, L. B. Kong and Z. Xu, Prog.Mater. Sci., 2014, 63, 1.

[3] M. H. Park, Y. H. Lee, H. J. Kim, Y. J. Kim, T. Moon, K. D. Kim, J. Müller, A. Kersch, U. Schroeder, T. Mikolajick and C. S. Hwang, Adv. *Mater.*, 2015, 27, 1811.

[4] E. D. Raczyńska, W. Kosińska, B. Osmiałowski, and R. T. Gawinecki, *Chem. Rev.* 2005, 105, 3561.

[5] T. Sugawara, I. Takasu, *Adv. Phys. Org. Chem.* **1999**, 32, 219.

[6] S. Horiuchi *et al.*, *Cryst. Growth Des.*, 2019, 19, 328.

[7] K. Kobayashi, S.Horiuchi, S. Ishibashi, Y. Murakami, and R. Kumai., *J. Am. Chem. Soc.*, 2018, 140, 3842.

[8] S. Horiuchi, F. Kagawa, K. Hatahara, K. Kobayashi, R. Kumai, Y. Murakami and Y. Tokura, *Nat. Commun.*, 2012, 3, 1308.