有機強誘電体の高速光応答ダイナミクス

 馬ノ段月果^A,沖本洋一^A,田中誠一^A,成瀬卓^A,石川忠彦^A,恩田健^{A,B}, 腰原伸也^{A,C},堀内佐智雄^{C,D}
 東工大院理工^A,JST-PRESTO^B,JST-CREST^C,產総研^D
 Fast photoresponse dynamics in organic ferroelectric
 T. Umanodan^A, Y. Okimoto^A, S. Tanaka^A, S. Naruse^A, T. Ishikawa^A,

K. Onda^{A,B}, S. Koshihara^{A,C}, and S. Horiuchi^{C,D} *Tokyo Tech^A*, *JST-PRESTO^B*, *JST-CREST^C*, *AIST^D*

Recently, organic ferroelectric co-crystals have been successively found and developed as an important elements for printable electronics by Horiuchi *et al.* In this class of materials, proton ordering occurs driven by the hydrogen bonding between the proton-donor and proton-acceptor molecules. Here, we focus on the proton-transferred ferroelectric system [H-dpp2][Hca] and have investigated the photoexcited state, especially focusing on the dynamics after the photoexcitation in terms of time-resolved linear and nonlinear spectroscopy. After the photoexcitation by 530 nm light pulse with 0.6 ns width which pumped the intramolecular excitation of the Hca molecules, the clear softening of the C=O and C-O⁻ stretching vibrational modes was observed and then gradually relaxed. This indicates the electrons of the Hca⁻ molecules were redistributed after the photoexcitation. By the same excitation, the intensity of the second harmonic (SH) light suddenly was suppressed by about 4 %, indicating the photoinduced suppression of the ferroelectricity driven by the macroscopic proton disordering.

1. はじめに

有機材料における強誘電性は、物性物理 学の重要な研究課題の1つであるとともに、 柔軟性、廃棄性、印刷性などの利点から実 用化においても注目されている。テトラチ アフルバレン-クロラニル(TTF-CA)^[1]に代 表される電荷移動(CT)錯体は強誘電性だけ でなく、リラクサーや磁気電気効果^[2]など 特異な性質を示すことから多くの研究が なされてきた。また、TTF-CA の強誘電性 はフェムト秒パルスレーザを用いた光ポン ピング技術によって光制御可能である[3]。

近年、産総研の堀内らにより、CT 錯体で はない有機強誘電体が発見された。初めて 発見されたのは、プロトンアクセプター(A) にフェナジン(Phz)、プロトンドナー(D)にク ロラニル酸(H₂ca)を用いた中性超分子共結 晶⁽⁴⁾で、Phz と H₂ca 分子間で水素結合を介 した1次元鎖を形成し、電場を印加するこ とでプロトンの変位を生じ強誘電分極を反 転させることができる。分子間の水素結合 と DA 各種分子の組み合わせにより、超分 子強誘電体の開発が進められている^[5]。中 でも、プロトン化したジピリジルピラジン (H-dppz⁺)と脱プロトン化したクロラニル酸

(Hca⁻)から成る共結晶[H-dppz][Hca]は、 高い転移温度(T_c = 402 K)と大きな自発分極 を持つなど優れた強誘電性を示す^[6]。

[H-dppz][Hca]では、水素結合を形成する プロトンが、KH2PO4 (KDP)^[7]で見られるよ うな秩序-無秩序転移を示す(図 1)。T。以下 では、ドナーとアクセプター間のポテンシ ャル極小位置に局在し、長距離秩序を形成 しているため、結晶の反転対称性が破れて いる。一方、T。以上ではプロトンがポテン シャル障壁を熱的に越えることができ、反 転対称性が保たれる。このように、実空間 でのプロトンの秩序-無秩序化といったプ ロトンダイナミクスが[H-dppz][Hca]の強誘 電性では重要であり、類似の強誘電共結晶 では既にドメイン構造とその電場応答が調 べられている^[8]。しかし、[H-dppz][Hca]では 強誘電性の光制御や光励起状態のダイナミ クスに関する研究は未だ行われていない。

Hca⁻分子では530 nm の光照射により分子 間($\pi \rightarrow \pi^*$)遷移が引き起こされることが知ら れている^[9]。そこで本研究では、プロトン 移動型強誘電体[H-dppz][Hca]を用いて、2 つの分光測定を行った。1 つは中赤外領域 における時間分解反射分光で、分子振動の ダイナミクスを直接明らかにすることを目 的とした。もう1 つは非線形光学現象であ る、第二次高調波発生(SHG)に着目した分光 測定で、結晶のマクロな強誘電性の時間変 化を追跡することを目的とした。これら2 つの測定結果をあわせ、ナノ秒からマイク ロ秒スケールにおける[H-dppz][Hca]の光励 起ダイナミクスを議論する。



図 1. [H-dppz][Hca]におけるプロトンの 秩序-無秩序転移

2. 試料と実験方法

試料はアセトン溶液の拡散法によって得られた[H-dppz][Hca]の単結晶を用いた。

赤外反射率測定は顕微鏡を備えたフーリ エ変換干渉計を用いて行った。

相対反射率変化(Δ*R*/*R*)スペクトルの時間 発展は、パルスレーザを用いた pump-probe 分光法により得た。pump 光は Nd-YVO レ ーザの2倍波(波長 532 nm、パルス幅 0.6 ns、 繰り返し1kHz)を用いた。probe 光には、再 生増幅された Ti:sapphire レーザ(波長 800 nm、パルス幅 120 fs、繰り返し1 kHz)を光 源とし、光パラメトリック増幅器で波長変 換されたパルス光をもとに差周波発生を利 用して発生させた 6250 nm を用いた。この probe 光のパルスのエネルギー幅が 150 cm⁻¹ ほどであることを利用し、試料からの反射 光を回折格子型ポリクロメータで分光し、 64 チャンネル MCT 検出器で検出した。

SHG 強度変化の時間発展は、線形分光と
同様の pump-probe 分光法により得た。pump
光には Nd-YVO レーザの 2 倍波(532 nm)、
probe 光には Ti:sappire レーザの基本波(800 nm)を使用し、試料から発生した 400 nm の
SH 光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。

どちらの測定も pump 光、probe 光ともに 偏光は結晶軸 c 軸方向(分極方向)とし、室温 下にて測定を行った。

3.実験結果と考察

<相対反射率変化スペクトル>

図 2(a)に、室温下の c 軸偏光の FT-IR スペ クトルを示す。測定された 4 つのピークは 全て Hca⁻分子の振動に由来し、1550 cm⁻¹ (▲)と 1670 cm⁻¹ (△)に見られる反射率バン ドは、それぞれ C-O⁻、C=O 伸縮振動モード に帰属される。これらのモードはプロトン ダイナミクスに敏感である。以下では 2 つ のモードの光励起後の時間変化を議論する。

図 2(b)は c 軸偏光の相対反射率変化(ΔR/R) スペクトルの時間変化を表している。C=O 伸縮モードでは、光励起によりバンドの高 エネルギー側の反射率の減少と低エネルギ ー側の反射率の増加が見られる。また、C-O⁻ 伸縮モードでは、反射率が大きく低下して おり、特にバンドの高エネルギー側の反射 率の減少が著しい。これらは、光励起によ るモードのソフト化を示唆している。



の相対反射率変化スペクトル

<過渡反射率スペクトルの fitting 解析> $\Delta R/R$ スペクトルで見られる分子振動の変 化を定量的に議論するため、FT-IR スペクト ルと $\Delta R/R$ スペクトルを用いて過渡反射率 スペクトルを求め、これに Lorentz 振動子モ デルを用いたフィッティング解析を行った。

図 3(a)、(b)に C-O、C=O 伸縮モードの中 心周波数ω1、ω4の時間プロファイルを示す。 どちらも光励起直後にソフト化し、時間経 過とともに徐々に緩和することが分かる。 また、415 K (>T_c)でのモードの周波数を図 3(a)、(b)の左軸に矢印で示した。室温から 415 K まで温度を上げると、C=O モードは 低波数シフトしたが、C=O・モードは低波数 シフトを示さなかった。これは、光励起に よるモードのソフト化はレーザ照射による 単純な温度上昇が原因ではなく、光励起特 有のメカニズムによる構造変化が起きてい ることを示唆している。

また、ω₁、ω₄の時間変化に対して1つの 指数関数と定数項を用いたフィッティング を行ったところ(図3太線)、ω₁,ω₄の緩和時 間はそれぞれ 1.7 μs、5.4 μs と求められた。





<SHGの相対強度変化>

図4に第二次高調波(SH)光の相対強度変 化($\Delta I_{SH}/I_{SH}$)の時間変化を示した。光励起直 後SH光強度が減少し、時間経過とともに 緩和する、という分子振動と似た時間依存 性を示した。SH強度は2次の非線形感受率 ($\chi^{(2)}$)の2乗に比例するので、おおよそ $\Delta I_{SH}/(2I_{SH})$ が光励起後の $\chi^{(2)}$ の変化に相当す ると考えることができる。図4から光励起 により1.8%程度 $\chi^{(2)}$ が減少したことがわか る。これは光照射により強誘電性が抑制さ れた、つまり強誘電性の起源であるプロト ンの長距離秩序が解消されたことを示唆し ている。

分子振動と同様に、SH 光の緩和時間をフ ィッティングにより求めたところ(図4太 線)、7.6 µs と求められた。これは、分子振 動の緩和時間、特に C-O・伸縮モードよりも 長く、プロトンの長距離秩序の回復が分子 振動の緩和よりも遅いことを示している。



図 4. SH 光の相対強度変化($\Delta I_{SH}/I_{SH}$)の時 間依存性

4. まとめ

我々は有機強誘電体共結晶[H-dppz][Hca] において光励起状態と緩和ダイナミクスを 調査した。ナノ秒パルスレーザ(波長 532 nm)を試料に照射し、Hca⁻分子の分子間励起 を引き起こした。Hca⁻分子の C=O、C-O⁻伸 縮振動モードは低波数シフトを示し、異な る寿命で徐々に緩和した(それぞれ1.7、5.4 µs)。また、振動分光に加えて、光励起によ る SH 強度の減少を観測した。これは1.8% 程の $\chi^{(2)}$ の減少を示し、光励起によるプロト ンのマクロな無秩序化に起因すると考えら れる。SH 強度の緩和時間(7.6 µs)は、振動モ ードよりも長く、プロトンの再配列が Hca⁻ 分子の振動モード緩和よりも遅いことが明 らかとなった。本研究で明らかとなった多 段階ダイナミクスはプロトン秩序-無秩序 型有機強誘電体の特徴であり、この種の強 誘電体共結晶における光制御の可能性を示 唆している。

参考文献

[1] J. B. Torrance *et al.*, Phys. Rev. Lett. **46**, 253 (1981).

[2] F. Kagawa et al., Nat. Phys. 6, 169. (2010).

[3] S. Iwai *et al.*, Phys. Rev. Lett. **96**, 057403 (2006).

[4] S. Horiuchi et al., Nat. Mater. 4, 163 (2005).

[5] A. S. Tayi et al., Nat. Chem. 7, 281 (2015).

[6] S. Horiuchi *et al.*, J. Am. Chem. Soc. 135, 4492 (2013).

[7] R. Blinc, J. Phys. Chem. Solids. **13**, 204 (1960).

[8] F. Kagawa et al., Nano Lett. 14, 239 (2014).

[9] R. Kumai et al., J. Chem. Phys. **125**, 084715 (2006).