# フルオレン - アントラセン混晶における アントラセンダイマーに起因する室温下での誘導放出特性

甲南大院自然<sup>A</sup>、甲南大理工<sup>B</sup>、立命館大理工<sup>C</sup>

水野斎<sup>A</sup>、青木珠緒<sup>B</sup>、市田正夫<sup>B</sup>、安藤弘明<sup>B</sup>、平井豪<sup>C</sup>、水野健一<sup>B</sup>

Characteristics of stimulated emission from anthracene dimer under room temperature in fluorene-anthracene mixed crystals

Graduate School of Natural Science, Konan Univ.<sup>A</sup>, Dept. of Phys., Konan Univ.<sup>B</sup>, Ritsumeikan Univ.<sup>C</sup> H. Mizuno<sup>A</sup>, T. Aoki-Matsumoto<sup>B</sup>, M. Ichida<sup>B</sup>, H. Ando<sup>B</sup>, T. Hirai<sup>C</sup>, K. Mizuno<sup>B</sup>

Under high intensity resonant excitation into the  $D_2$  absorption band, sharp luminescence band which is accompanied by vibrational mode structures emerged in the vicinity of  $D_2$  0–1 band peak in fluorene–anthracene mixed crystals with anthracene concentration of 20%. Cavity length *L* which was obtained from vibrational mode structures is 0.1 to 0.2 mm. Since sample thickness is 0.1 to 0.2 µm, cavities are formed in-plane. Photos of stimulated luminescence showing bright lines which is considered to be edges of such cavities are also presented.

## 1. はじめに

これまで我々は、芳香族分子凝集体の励 起状態のエネルギーや性質が構成分子数に 依存してどのように変化するかという興味 から、芳香族分子凝集体について研究を行 ってきた[1,2]。この研究の過程において、 アントラセン凝集体の光学特性のサイズ依



図 1. セル法によって作製したフルオレン (80%)-アントラセン(20%)混晶の発光(黒色曲 線)・吸収スペクトル(灰色曲線)。これらのス ペクトルは、10 K 下において、キセノンラン プを用いて測定した。上向き実線矢印は 0-0 帯を示し、上向き点線矢印は 0-1 帯を示す。 灰色下向き太矢印は、キセノンランプの励起 エネルギー26000 cm<sup>-1</sup>を示す。灰色縦線は、強 励起測定時の励起レーザーの励起エネルギー 25870 cm<sup>-1</sup>を示す。

存性を明らかにするために、様々な添加濃 度でアントラセンを添加したフルオレン (F)(C<sub>13</sub>H<sub>10</sub>)アントラセン(A)(C<sub>14</sub>H<sub>10</sub>)混晶を 詳細に調べた。その結果、フルオレン単結 晶中のアントラセンダイマーに起因する発 光には、D<sub>1</sub>とD<sub>2</sub>の2種類あることがわかっ た。D<sub>1</sub>発光帯は、ストークスシフトを伴わ ないためにシャープな発光である。一方、 D<sub>2</sub>発光帯は、ストークスシフトを伴うため に巾が広い。D<sub>1</sub>,D<sub>2</sub>発光帯はそれぞれ、格子 緩和を伴わない発光と格子緩和を伴う発光 であり、共にダイマー発光である。

図 1 は、セル法によって作製した F(80%)-A(20%)混晶の発光・吸収スペクトル を示している。上付き矢印で示した構造は、 添加濃度数%における D<sub>2</sub> 発光帯と非常によ く似ていることから、添加濃度 20%におけ る発光帯についても D<sub>2</sub> と呼ぶこととする。 添加濃度 20%という高濃度添加サンプル中 では、ダイマーよりも大きな凝集体も存在 するはずなので、添加濃度 20%サンプル中 の D<sub>2</sub> 発光帯の起源は、3 分子以上のアント ラセン凝集体中において 2 分子上に局在し た緩和励起状態であると考えられる。

ここ最近の研究で、アントラセン添加濃度 20%の試料において、低温(10 K)・高密 度励起下で D<sub>2</sub>発光に起因する誘導放出が観

測されることを見出した[3]。今回は、繰り 返し周波数を 1/3 kHz に下げたところ、室 温下でも顕著な誘導放出が観測されたので、 その結果について報告する。

#### 2. 試料作製

今回の強励起実験に用いた試料は、以下 のようにセル法で作製されたものである。 セル法とは、ガラス管中に目的の濃度で仕 込んだフルオレンとアントラセンの混合粉 末をガスバーナーであぶって融解させ、そ れを熔接した2枚の石英板(7 mm × 10 mm) の間に毛細管現象を利用して流し込み、自 然冷却して結晶を作製する方法である。試 料の厚みは、干渉縞から判断して0.1 ~ 0.2 μm程度である。以下の濃度は、仕込み 濃度を意味する。

### 3. 測定方法

発光測定は、室温・大気中にて行った。 光学系を図2に示す。励起光源には、励起パ ルス幅100 fs、繰り返し周波数1/3 kHzのチ タンサファイアフェムト秒パルスレーザー (Clark-MXR, CPA-2001)を使用した。試料に 対して60°方向から励起光を照射し、試料 の膜厚方向から出てきた発光を測定した。 このときの励起スポット径は 300 μm × 100 μm程度である。試料からの発光スペク トルは、液体窒素冷却CCD分光器(Acton, SpectraPro - 2300i)で検出した。検出器の 波長分解能は0.07 nmである。試料の発光像 を撮影する際は、試料後方に励起光をカッ トするロングパスフィルターをセットし、 試料からの発光のみをカメラで撮影した。

### 4. 実験結果及び考察

室温下におけるF(80%)-A(20%)混晶の発 光スペクトルの励起光強度依存性を図3に 示す。以下では、励起光強度を表すのにパ ルスエネルギー(励起レーザーの1パルス当 たりの積分光強度)を用いる。一番下のスペ クトルは、弱励起下(50 nJ / pulse)での発 光スペクトルであり、D<sub>2</sub>の0-1発光帯が 24250 cm<sup>-1</sup>付近に現れている。励起光強度の 増加と共に、0-1帯ピーク付近に先鋭化した 発光帯が現れた。この発光は励起光強度に 対して非線形に増大した。

図4は、図3中に示された光子エネルギー 範囲A、Bの積分発光強度の励起光強度依存 性を示している。これを見ると、/<sub>A</sub>は励起 光強度に対して線形に増大するが、徐々に 飽和する。一方、/<sub>B</sub>は、弱励起下では/<sub>A</sub>と同 様の振る舞いをするが、閾値100 nJ / pulse (パルスエネルギー密度:0.3 mJ / cm<sup>2</sup>)を



図2.光学系の模式図。



(20%) 混晶の発光の励起光強度
依存性。一番下の黒実線は、弱励起下(50 nJ
/ pulse, l<sub>0</sub>)での発光スペクトルである。

超えると、励起光強度に対して超線形に増 大する。

図5は、図3における領域Bの拡大図を示している。このスペクトルを見ると、モード 構造を伴う発光線が20 cm<sup>-1</sup>程度の振動間隔 で観測されていることがわかる。モード構 造の振動間隔<sup>-1</sup> = 20 cm<sup>-1</sup>から、モード 構造をもたらすキャビティの光学長は、*nL* = 0.25 mm(キャビティ長ム、混晶の屈折率 *n*) となる。試料の膜厚は0.1 ~ 0.2 µmであ ることから、キャビティは、試料面内方向 に形成されていると考えられる。

次に、励起パルスエネルギー別の発光像



図4. 図3中に示された光子エネルギー範囲 A,Bの積分発光強度の励起光強度依存性。



とその発光スペクトルについて述べる。図6、 図7の上図と下図はそれぞれ、パルスエネル ギー190 nJ / pulse、360 nJ / pulseで励 起したときの発光像とその発光スペクトル である。発光像に見られる明線の間隔は0.1 ~ 0.2 mm程度になっている。混晶の屈折率 nを仮に2程度とすると、モード構造から求 めたキャビティ長Lは0.1 ~ 0.2 mm程度と なるので、明線はキャビティの両端である と考えられる。明線は励起光強度を増加さ せると共に、増加させる前の明線に加えて、 新しい明線が現れた。このことは、元々結 晶内にあったキャビティ構造の内、発振閾 値の低いものから順番に発振していくこと を示唆しており、キャビティは、結晶内の クラックが端面となって形成されているの ではないかと考えられる。誘導放出に寄与 するキャビティ数が少ない図6では、発光ス ペクトルにモード構造が顕著に現れている。





図6.(上)励起パルスエネルギー190 nJ / pulseで励起したときの発光像。(下)励起 パルスエネルギー190 nJ / pulseで励起し たときの0-1帯の発光スペクトル。



図7.(上)励起パルスエネルギー360 nJ / pulseで励起したときの発光像。(下)励起パ ルスエネルギー360 nJ / pulseで励起したとき の0-1帯の発光スペクトル。



図8. 室温下におけるフルオレン(80%)-アント ラセン(20%)混晶の発光の場所依存性。このとき の励起パルスエネルギーは、120 nJ / pulseで ある。

励起光強度を増加させ、図7のように誘導放 出に寄与するキャビティ数が増えてくると、 モード構造が見えなくなる。これは、キャ ビティ長の異なる複数のキャビティによる モード構造が重なり合うためではないかと 考えられる。

図8は、室温下におけるフルオレン(80%) - アントラセン(20%)混晶の発光の場所依 存性である。このときの励起パルスエネル ギーは、120 nJ / pulse である。これより、 場所によって、顕著な誘導放出が起こる場 所とそうでない場所があることがわかる。 試料作製中における自然冷却時に偶然でき たクラックが結晶内にランダムに存在する と、励起スポット内にそのようなクラック が存在するかどうかで、誘導放出の起き易 さが決まることになり、それが場所依存性 の原因であると考えられる。

## 5. まとめ

F(80%)-A(20%)混晶において、格子緩和を 伴うアントラセンダイマーD<sub>2</sub> 発光に起因す る誘導放出が室温下で閾値パルスエネルギ ー密度 0.3 mJ / cm<sup>2</sup>で観測された。誘導放 出による先鋭化した発光帯はモード構造を 伴っており、励起光強度に対して超線形に 増大する。モード構造の振動間隔から見積 もったキャビティ長は 0.1 ~ 0.2 mm 程度 となり、キャビティは結晶面内方向だと考 えられる。また強励起下での発光像の撮影 により、面内キャビティの端面が光ってい る様子が観測された。

#### 参考文献

- [1] T. Aoki-Matsumoto, et al., J. Lumin. No.129, 1531-1534, (2009)
- [2] T. Aoki-Matsumoto, et al., Phys. stat. sol. (c) 6, No.1, 228-231, (2009)
- [3] 水野斎、青木珠緒、市田正夫、安藤弘明、水野 健一:第 20 回光物性研究会論文集(2009)、 P197-P200