## 4B11

## カーボンナノチューブの吸収スペクトル

○阿知波 洋次 高水直子 中山崇 大西侑気 井上亮人 児玉健 首都大学東京大学院理工学研究科

はじめに.

単層カーボンナノチューブはグラフェンシートを巻いた円筒構造であり、擬 一次元物質として、その電子構造に多くの関心がもたれている。その電子構造 は巻き方次第で周回の境界条件により、金属型から半導体型に変化する一方、 カイラル指数で定義されるカイラル度により、半導体型でもその電子構造が大 きく変化することが、知られている。したがって、ナノチューブの電子構造の カイラル度依存を FET やナノセンサー等の電子デバイスとして応用展開を進め る際、理想的には単一のカイラル指数をもつカーボンナノチューブの作製と利 用が必要となる。

カーボンナノチューブのカイラル構造の同定は通常、共鳴ラマン散乱分光や 蛍光スペクトルの2次元マップにより行われてきている。このうち共鳴ラマン 散乱分光はきわめて感度の高い方法であり、また、顕微ラマンの手法を組み合 わせることにより、作製した試料を精製することなしに(as-grown)少量の試 料からカイラル指数を決定できる場合もあり、広く利用されている。しかし、 カーボンナノチューブの共鳴ラマン強度の評価は、カイラル度による依存性が 必ずしも明確でなく、試料のカイラル分布の定量化には、問題を残している。

一方、2次元マッピングによる蛍光分光法は、界面活性剤(主に SDBS)を用いた効率の高いチューブの分散化手法の確立に伴い、広く利用され始めている。 蛍光分光法で対象となるカーボンナノチューブは半導体型だけとなるが、一般 にカーボンナノチューブの蛍光量子収率は必ずしも高くないものの、その感度 はきわめて高いことが知られている。しかし、蛍光スペクトルにおけるストー クスシフトは溶液中でもきわめて小さく、通常蛍光測定は強いレーリー散乱を 避けるため、ナノチューブの第2励起状態を励起して測定する。そのため、チ ューブ内の電子緩和過程の違いが蛍光量子収率に反映し、結果として作成した 試料のカイラル分布やサイズ分布の定量化を困難にさせる場合がある。

本研究では共鳴ラマン分光や 2 次元蛍光マッピング法に加えて、電子吸収ス ペクトル法により、正確なカイラル指数分布の決定法を確立するとともに、カ ーボンナノチューブの作成をさまざまな条件下で行い、カイラル分布の発現の 機構やカイラル指数の制御を目指して研究を進めた。

実験

カーボンナノチューブは主にレーザー蒸発法およびアルコール CVD 法を用 いたが、その詳細は省略する。また、共鳴ラマンスペクトルと蛍光 2 次元マッ プは市販の装置を用いて行った。電子吸収スペクトルは SDBS を用いた水溶液 中への分散化と PFO(poly(9,9-dioctylfluorenyl-2,7-diyl)ポリマーを用いたトル エン中への分散化の二通りの方法を用いた。PFO の方法では、as-grown の試料 と PFO を重量比約1:1のトルエン溶液を約 10000gの遠心分離機を用いて、 可溶成分と不可溶成分に分離した後、上澄み液を吸収測定に用いた。 結果と考察

カーボンナノチューブの作成はレーザー蒸発法では希ガスあるいはN2雰囲気下

で Rh/PD あるいは Ni/Co 触媒を 用いて行った。また、CVD法では、 Pt を触媒とし、アルコールの圧 力を変化させながら、生成する チューブ直径の分布を変化させ ながら試料を作成した。図1、 2にはレーザー蒸発法で金属触 媒として Ni/Co を使用し、N2 ガ ス雰囲気下で電気炉温度を10 00℃から1250℃まで変化 させた時得られるカーボンナノ チューブの吸収スペクトルを示 す。図1において、1200nmから 1700nm にかけて現れる吸収帯は カイラル指数が(8,6)から(10,9) までの第一励起準位(E11)で あり、550-1000nm の吸収帯は 第2励起準位(E22)に相当す る。図2から明らかなように、 生成するカーボンナノチューブ の直径分布は、電気炉温度によ り、(8,6)チューブ中心から (10.9) チューブ中心へと大き く変化する。また、直径分布の 広がりはレーザー蒸発法で作成 した場合、極めて狭いことが明 らかになった。

