3C01

多核原子内包フラーレン - 紫外光電子スペクトルと構造・電子状態(X) – (愛媛大院・理工)宮崎隆文、日野照純

これまでに、我々はフラーレンケージ内に複数原子を取り込んだ内包フラーレンの紫外 光電子スペクトル(UPS)を示し、内包フラーレンの電子状態や内包原子からフラーレン ケージへの電荷移動の様子などについて報告[1]してきた。本講演では *I*_n 対称のC₈₀ケージ にSc₃C₂が内包されたフラーレンおよびLu₂やLu₂C₂がC₇₆~C₈₆に内包されたフラーレンの UPSについて報告する。さらに、これら内包フラーレンの密度汎関数(DFT)による理論 計算から得られたシュミレーションスペクトルとUPSを比較して内包クラスター構造や内 包種の酸化状態について議論する。 **C**

 $[Sc_3C_2@C_{80}]$

C80に内包されたSC3C2クラスターの構造 としてPlanar型とTrifoliate型が提案[2, 3]さ れていた。それぞれの構造を初期構造として DFT計算により得られた最適化構造を図1 に示す。構造最適化によっても初期のPlanar 型およびTrifoliate型の構造は保持された。 Trifoliate型に比べてPlanar型は生成エネルギ ーが4.16 kcal/molが高く、エネルギー的に Sc₃C₂@C₈₀はTrifoliate型クラスターを内包 していると考えられる。これら最適化構造を 元にして得られたシュミレーションスペク トルとhv=30 eV で測定されたUPSを図2 に示す。Trifoliate型のシュミレーションスペ クトルが実測を良く再現している。この結果 も内包クラスターの構造がTrifoliate型である ことを示唆している。

この**Trifoliate**型クラスターの3つの**Sc**原 子は C_2 軸から見て2つの**Sc**原子は等距離に あるが、他の**Sc**原子は少し離れている。この 原因として、 C_{80} ケージ内における**Sc**原子の



図1. Sc₃C₂@C₈₀の内包クラスターの最適構造



図 2. $Sc_3C_2@C_{80} O$ UPS とシュミレーション SP

位置が等価でないことなどが考えられる。この C_2 軸とSc原子間距離の違いのためか、電荷密度解析を行うと C_2 軸から等距離にあるSc原子と他のSc原子では電荷の違いが認められた。 一方、 I_h - C_{80} と Sc_3C_2 @ C_{80} の波動関数の比較により内包クラスターからケージへの6電子移 動が確認された。即ち、 $Sc_3C_2@C_{80}$ の電子配置は $(Sc_2)^{6+}Sc^{2+}(C_2)^{2-}C_{80}^{6-}$ であると思われる。 [Lu_2 内包フラーレン]

Lu内包フラーレンのUPSの全てにLuの4f_{7/2}と4f_{5/2}準位の2つのピー クが観測[4]されており、それらピーク位置を表1に示す。これらのピ ーク位置はLuCl₃のもの[5]に近いことから内包されたLuはほぼ+3価で あると考えられる。注目すべきことは、これらのピーク位置のケージ サイズ依存性であり、ケージサイズが大きくなるにつれて4fピークは高 結合エネルギー側にシフトする。これはケージサイズが大きくなると Lu上の電子が減少することを意味しているので、単にLu原子からケー ジに電子を与えるだけでなく、内包Lu原子とケージ間に相互作用が存 在していることを示唆している。また、同じケージにLu₂だけが内包さ れたフラーレンとLu₂C₂が内包されたフラーレン(C₈₀、C₈₂、C₈₄)を比 較してみると、C₂を内包しているフラーレンの方がLu4fピークは低結 合エネルギー側に観測される。これはC₂が存在することによりLuから の電子移動量が減少することを意味している。この現象はLu原子とC₂

間にも単なる電子移動以外の 相互作用が存在していること を示唆している。図3には Lu₂C₂を内包したフラーレン のDFT計算により求められた 最適化構造を示す。内包された Lu₂C₂の形状はC₈₄では平面構 造(178°)をとっているが、 ケージが小さくなるにつれて Lu-C₂-Luが折りたたまれた (C₈₂:127°、C₈₀:118°)構 造になっている。この内包構造 が変化する事もLu4fのピーク

変化する理由かもしれない。 [1] 宮崎 他, 分子科学討論会2012, 3D08; [2] K. Tan et al., JPC A 2006, 110, 1171, [3] Nishibori et al., JPC B 2006, 110, 19215, [4] T. Miyazaki, et al., CPL, 555 (2013) 222, [5] H. Huang, et al, 61, JPCS (2000) 1105

位置がケージサイズとともに

表1. Lu 内包 C₇₆、C₈₀、C₈₂、C₈₄、C₈₆フラーレンの Lu の 4f_{7/2} と 4f_{5/2} 準位(hv = 40 eV)

C _{2v} (*D _{2d})	Eonset	Lu4f _{7/2}	Lu4f _{5/2}
Lu ₂ @C ₇₆	0.8	9.5	10.5
$Lu_2@C_{80}$	0.6	9.6	10.9
$Lu_2C_2@C_{80}$	0.7	9.5	10.6
$Lu_2@C_{82}$	0.6	9.7	11.1
$Lu_2C_2@C_{82}$	0.9	9.4	10.8
$Lu_2@C_{84}$	0.7	9.6	11.1
$Lu_2C_2@C_{84}$	1.0	9.2	10.7
Lu ₂ @C ₈₆	1.0	10.0	11.4
Lu Metal	-	7.5	8.9
LuCl ₃	-	9.3	10.7

a) Lu₂C₂@C₈₀、b) Lu₂C₂@C₈₂、c) *Lu₂C₂@C₈₄



図3.Lu₂C₂内包フラーレンの内包クラスター構造

3C02

カーボンナノチューブ成長におけるカイラリティ依存性のメカニズム (首都大院・理工)<u>阿知波洋次</u>、兒玉健、橋本健朗、城丸春夫

Why is a near armchair structure so favorable in carbon nanotube growth?

(Tokyo Metropolitan University) <u>Yohji Achiba</u>, Takeshi, Kodama, Kenro Hashimoto, Haruo Shiromaru

はじめに

単層カーボンナノチューブ(SWNT)の大きな特徴は、6 員環の配列が生み出すカイラリティにある。とりわけ1本ごとのSWNT電子物性は、チューブ構造を構成する壁面の6員環ネットワークが作り出すカイラリティにより決定される。チューブ構造をこうしたカイラリティの違いにより大別すれば、金属型、半導体型に分別され、半導体型はさらにカイラリティの違いにより、半導体ギャップエネルギーが変化する。したがって、SWNTの一本ごとに異なる電子物性を最も精緻に利用するには、カイラリティごとのSWNTの分別が必要不可欠となる。カイラリティごとのSWNTの分別には、1)化学的分離法により単離する、2)特定のカイラリティチューブを選択的に作成する、の2通りの手法がある。このうち、1)の化学的分離手法は、過去数年間で急速に進歩し、多段階のステップを多段階のステップを踏めば、単一カイラリティチューブの単離も可能な状態になっている。一方、2)の手法におけるアプローチにおいては、特定のカイラリティ(n,m)をもつSWNTの選択的生成機構やその作成法の解明は、未だなされておらず、SWNT研究において、もっとも重要な、解決すべき問題となっている。本講演では、SWNTの成長機構に視点を置きながら、実験、理論両面から特定カイラリティチューブの選択的SWNT生成のメカニズムを議論する。

実験

SWNT の作成の実験はすべてレーザー蒸発法を用いて行った。レーザー蒸発法では、ナ ノチューブの材料となる原子状炭素数を一定にして、チューブ成長時の温度、圧力、触媒 金属の混合比等、種々の実験パラメーターを変化させることが可能である。本研究では、 温度 650-1250℃ 25℃刻み、圧力 25-800torr 50torr 刻み、金属触媒比 Rh₁/Pd_x x=2.0-0 0.1 刻み、の各条件下で SWNT の作成を行った。生成した SWNT は一定条件のもと、界面活性 剤 SDBS を用いて水溶液中に分散させ、その吸収スペクトル、発光スペクトル測定により、 SWNT 生成量の半定量分析を行い、カイラリティ分布の評価を行った。

結果と考察

金属触媒として Rh あるいは Rh/Pd、2元金属触媒を用いて SWNT の作成を行い、反応温度、混合触媒比の効果を検討した。図1には電気炉温度 975℃下で Rh に対する Pd 混合比 (Rh_{1.0}Pd_x x=0-2.0)を変化させながら SWNT を作成し、カイラリティ分布がどのように変化するか、発光スペクトルの解析から得られた結果の一部を示す。Rh 単体触媒における

SWNT の生成においては、975℃の温度下においては、チューブの生成は、(7,6)、(8,6)を中心に分布しているのに対し、Pd の添加量の増加に伴い、同一の温度条件下でも生成するチューブのカイラリティ分布は次第に直径が細く、より near armchair 構造に近い方へシフトしていく様子がわかる。

理論的考察

(6,5)チューブ生成に代表される"near armchair"構造の成長が優勢である理由は 何であろうか。実験的に得られる特定カ イラリティチューブの強度は一般的に、 1)チューブ本数、2)チューブの長さの 2つの要因の積から成り立っている。2 要因のうち、チューブの本数を決める因 子は、さらに、チューブ成長の初期前駆 体であるフラーレン半球構造の数に直接 関連し、その後、成長して実測されるチ ューブのカイラリティ自体は、初期に生 成するフラーレン半球構造のカイラリテ ィにより一義的に支配される(この考察 は、"長い一本のチューブのカイラリティ は、常に同一のものであり、途中でカイ ラリティは変化しない。"という実験結果 にもとづいている。)。一方、チューブの



長さは、チューブのカイラリティごとの成長速度で決定される。したがって、実験的に観 測される最終的なチューブのカイラリティ分布は、初期フラーレン半球構造のカイラリテ ィ分布(半球構造の 5/6 異性体数に対応)とカイラリティごとの成長速度の積で決定される ことになる。

ナノチューブのカイラリティ形成に決定的な役割を行うであろうフラーレン半球構造に おけるカイラリティ分布は何によって決定されるのであろうか。もし、この段階でフラー レン半球構造の熱力学的安定性がカイラリティ分布を支配するのであれば、計算機化学の 知見により答えが見いだせるはずである。本研究における予備的な結果によれば、フラー レン半球構造の安定化におけるカイラリティ依存性は、炭素原子数 40-50 程度ではその差 はきわめて小さく、チューブ状に成長するごとに、徐々に"near armchair"構造が安定になっ ていく。一方、チューブの長さを決定する因子であるカイラリティごとのの成長速度はど うであろうか。本研究では(5,5)と(6,5)の2種類の異なったカイラリティチューブについて B3LYP/6-31G レベルで原子数 30-100 程度の成長経路を考察したので報告する。 謝辞:蛍光測定に当たって、産総研岡崎俊哉博士に感謝いたします。

Transforming Carbon Nanotubes into Graphene Nanoribbons

¹ 崔 大憲、¹北浦 良、¹ 宮田 耕充、² 東 康男、² 真島 豊、¹ 篠原 久典 Daeheon Choi¹, Ryo Kitaura ¹, Yasumitsu Miyata¹, Azuma Yasuo², Yutaka Majima²,

and Hisanori Shinohara*1

1名古屋大学理学研究科、2東京工業大学応用セラミックス研究所

¹Graduate School of Science, Nagoya University, ²Materials and Structures Laboratory, Tokyo Institute of Technology

464-8602 名古屋市千種区不老町、noris@nagoya-u.jp Furo-cho, Chikusa-ku, Nagoya 464-8602, Japan, noris@nagoya-u.ac.jp

Abstract

We have fabricated flattened carbon nanotubes, Graphene nanoribbon (GNR), using solution-phase extraction of inner tubes from large-diameter multi-wall CNTs (MWNTs). Arc-grown MWNTs were first oxidized in air at 700°C to remove impurities and etch the surface of MWNTs. The extraction of inner tubes was carried out by vigorous dispersion of MWNTS in H₂O with 1% sodium cholate hydrate (SC). After ultracentrifugation, the obtained supernatant solution contains many flattened CNTs, and we found that approximately 80% of MWCNTs provide flattened CNTs of high quality and purity.

1. Introduction

The graphene nanoribbon(GNR) is one of the most promising candidates for the fabrication of nano-electronic devices such as thin-film transistors of very high-mobility [1,2]. Lithographic and chemical methods have been used to produce GNRs from few layers graphene and unzipping of carbon nanotubes(CNTs). However, only few amounts of GNRs have so far been produced by using previous methods which entail structure defects on GNRs. Here, we report a novel high-yield fabrication method of another type of GNRs: fully flattened CNTs [2,3] using solution-phase extraction of inner tubes from large-diameter multi-wall CNTs (MWNTs).

2. Results and Discussion

Our previous study [4] shows that inner CNTs can be efficiently extracted from double-wall CNTs by vigorous sonication with water containing surfactants. Here, we have applied this method to extract 1-3 layers CNTs of large diameter from arc-grown MWNTs for the fabrication of fully flattened CNTs due to its high purity and crystallinity. Solution-phase process was carried out according to the previously reported procedures [2,4]. The obtained solution contains many GNRs, and we found that approximately 80% of MWCNTs provide GNRs of high quality and purity.

Figure 1 shows typical low-magnification TEM images of fully flattened CNTs extracted, which clearly show GNR structure with a ribbon width of typically 40nm. The magnified image shows a cross sectional view of a triple layer barbell-like structure, indicating that CNTs are flattened to form GNRs. To the best of our knowledge, this is obviously the first TEM image that clearly shows cross-section of flattened CNTs (GNR). Figure 1 (c) is a typical AFM image and height distribution of GNR corresponding to 4 layer GNRs.

3. Summary

We have succeeded to fabricate GNRs using solution-phase extraction of inner tubes from large-diameter MWNTs. The obtained solution contains many GNRs with approximately 80% yield. Investigation of FET characteristics and detailed structural characterization using TEM are currently underway.

4. References

- [1] T. Shimizu et.al., Nature Nanotech. 6 45-50 (2011)
- [2] D.H.Choi et al., Sci. Rep. 3, 1617 (2013).
- [3] N. Chopra et al. Nature. 377, 135 (1995).
- [4] Y. Miyata et.al., ACSNano. **4** 5807 (2010)



Figure 1. TEM images of flattened CNTs: GNRs

Figure 2. AFM image of flattened CNTs