

# STM/STS 計測による Cu(111) 上に超高真空中で吸着した ウェットカーボンナノチューブのアンジップ化検証<sup>†</sup>

後藤悠斗<sup>1</sup>·安藤紗絵子<sup>1</sup>·角川佳樹<sup>1</sup>·高原 茂<sup>1</sup>·山田豊和<sup>1,2,\*</sup>

<sup>1</sup>千葉大学大学院工学研究院物質科学コース 〒263-8522 千葉県千葉市稲毛区弥生町 1-33 <sup>2</sup>千葉大学分子キラリティ研究センター 〒263-8522 千葉県千葉市稲毛区弥生町 1-33

(2020年2月12日受付; 2020年11月6日掲載決定)

# Unzipping Process of Wet Carbon Nanotubes Adsorbed on Cu(111) in Ultra-High Vacuum : an STM/STS study

Yuto Goto<sup>1</sup>, Saeko Ando<sup>1</sup>, Keiju Kakugawa<sup>1</sup>, Shigeru Takahara<sup>1</sup> and Toyo Kazu Yamada<sup>1, 2, \*</sup>

<sup>1</sup>Department of Materials Science, Chiba University, 1–33 Yayoi-cho, Inage-ku, Chiba 263–8522 <sup>2</sup>Molecular Chirality Research Center, Chiba University, 1–33 Yayoi-cho, Inage-ku, Chiba 263–8522

(Received February 12, 2020 ; Accepted November 6, 2020)

Isolated single-walled carbon nanotubes (SWNTs) adsorbed on an atomically flat and clean Cu(111) surface were studied by means of ultra-high vacuum (UHV) scanning tunneling microscopy and spectroscopy (STM / STS) at 300 K. A dispersion of SWNTs without unzipping molecules was sprayed in vacuum. Subsequently upon annealing of 800 K atomically flat terraces were recovered. STM/STS measurements revealed that some of the SWNTs had similar morphology and electronic local density of states as graphene nanoribbons (GNRs), indicating that the unzipping process could occur even without unzipping molecules.

KEYWORDS : carbon nanotube, graphene nanoribbon, scanning tunneling microscopy, vacuum spray, unzipping process

#### 1. はじめに

超微細ナノスケールの電子デバイス作製への可能性か ら,カーボンナノチューブ(CNT)やグラフェンなどの ナノカーボン材料のひとつである,グラフェンナノリボ ン(GNR)が注目されている。GNRとはナノサイズの 幅を持ったリボンテープ状のグラフェンであり,その合 成法には前駆体分子から開始するボトムアップ的な手法 と,グラフェンやCNTから加工するトップダウン的な アプローチがある。ボトムアップ的な手法では,ハロゲ ン化アントラセン誘導体を前駆体として金や銅表面上で 生成させる方法や<sup>1,2)</sup>,フェニル誘導体を前駆体とした 溶液合成などが提案されている<sup>3.4)</sup>。一方, トップダウン的な手法としては, グラフェンを電子ビームリソグラフィープロセスによる微細加工によって切断していく方法や<sup>5)</sup>, CNTを開裂(アンジップ)させて生成する方法がある<sup>6~14)</sup>。

アンジップ反応は、高分子においては、ポリマーが単 量体に分解する解重合(depolymerization)の中でも主鎖 末端または弱い結合部から重合反応と逆の反応(逆成長 反応)が順に生じる連続的な反応として一般的に知ら れ、定義されている<sup>15)</sup>。ここでの CNT のアンジップに よる GNR 生成は、歪エネルギーが存在するチューブ状 の立体的構造体から平面体への変化を伴い、CNT の炭 素六員環構造がチューブ軸に沿って一方向に連続して開 裂していく興味深い反応である。また、CNT の場合に は、ポリマーのアンジップ反応と異なり、逆反応が進行

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup>2019年日本表面真空学会学術講演会(2019年10月28日~ 30日)にて発表

<sup>\*</sup> E-mail : toyoyamada@faculty.chiba-u.jp

するためには開裂部位に外部から水素原子などの供給が 必要となる。Co ナノ粒子などを用いた水素付加<sup>6</sup>,カリ ウム vapor によるアンジップとそれに続くアルコールか らの水素原子供与などの方法<sup>7)</sup>,Pd ナノ粒子を使った酸 素雰囲気下での生成<sup>8)</sup>などがあるのに対して,KMnO4 に よる酸化反応も提案されている<sup>9)</sup>。さらに,アンジップ 剤と呼ばれる有機化合物を共存させても,CNT から GNR が生成される<sup>10~14)</sup>。

CNT からのアンジップは,多層カーボンナノチュー ブ (MWNT) で起こりやすい。そのメカニズムとして, Dimiev 達は,層間への酸化剤などのインターカレーシ ョン → C-C 結合の開裂 → 酸化 → GNR 剥離,のプロセ スを提案した<sup>16</sup>)。これに対し,層数の少ない二層カーボ ンナノチューブ (DWNT) や単層カーボンナノチューブ (SWNT) は,アンジップ化しにくいと考えられていた。 しかし,近年,アンジップ剤を用いた DWNT からの GNR 作製が報告された<sup>10, 13, 14</sup>)。DWNT や SWNT からの アンジップでは狭幅の GNR 作製が期待されている。し かしながら,その機構は MWNT からのアンジップと比 べてまだ不明な点が多い。

本研究では、アンジップ剤の無い SWNT 分散溶媒を、 Cu(111) 基板表面に真空スプレーし、続けて真空加熱し た。すると、SWNT の一部はアンジップし、GNR 化し た可能性が示唆された。

#### 2. 実験手法

実験は全て、超高真空(UHV)走査トンネル顕微鏡 (STM)装置内で行った。UHV-STM装置は導入槽、準 備槽、解析槽からなる。解析槽にSTMがある。

CNT/GNR を吸着する基板表面として Cu(111)を使用した。Cu 内への炭素固溶度は極めて低いため(約 0.0001 wt. % at 1143 K<sup>17)</sup>), Cu foil や Cu(111) 基板表面はグラフェン成長の触媒基板として使用されてきた<sup>18)</sup>。本研究では溶媒分子除去のため真空加熱を行うが, Cu(111)を基板に用いることで,加熱による炭素物の基板内への拡散を防ぐことができる。準備槽にて Cu(111)表面の清浄・平坦化処理サイクルを行った:Ar<sup>+</sup> sputter (1 kV, 300 K)と anneal (800 K)。

基板表面に CNT/GNR を1本ずつ分離した状態で吸 着させる方法として、ドロップキャスト法<sup>11~14)</sup>や真空ス プレー法<sup>19)</sup>が知られている。特に、真空スプレー法は、 基板表面を大気にさらさずに、原子レベルで平坦な基板 表面に、1本ずつ分離した CNT/GNR を吸着できる。分 散溶液中で機能付加した CNT/GNR の、金属電極間へ の架橋に大変便利な手法であり、また多様な高品質 CNT<sup>20)</sup>を分析する手法としても有効である。本研究で は、導入槽に真空スプレー機構を設置し基板への CNT 吸着を行った。導入槽上に第 2 室(10<sup>-3</sup> Pa)と第 1 室 (10<sup>+2</sup> Pa)がある。各室間はバルブおよび直径 5 mm の 穴で接続されている。第 1 室上部の直径 0.05 mm 穴よ り、空気とともにピペットから滴下した CNT 溶液が第 1 室中に吸い込まれる。第 2 室を経て導入槽にある Cu(111)基板に吸着する。本研究では、1 滴(20 μL)ず つ計 150 滴スプレーした。

分散溶媒として DMF (20 mL) を使用し, CNT 分散 液は以下のように作製した。単層カーボンナノチューブ (SWNT, Sigma-aldrich 社 704113, CoMoCAT 直径 0.7– 1.3 nm)1–5 mg を DMF に溶かし, 超音波処理 (2 h) と 遠心分離 (7833 G, 0.5 h) した上澄み液を取り出し, 真空スプレーした。

### 3. 実験結果と考察

本研究では CNT や GNR 溶液を Cu(111) 表面に真空ス プレーし,分離した 1 本ずつの CNT/GNR の STM 観察 を実施した。

ー般に、CNT や GNR は溶液中で凝集しやすい。その ため、CNT/GNR を液中に孤立分散するのに適した溶媒 が必要である。N,N-dimethylformamide (DMF), N-methylpyrrolidone (NMP), 1,2-dichloroethane (DCE) などが、 分散溶媒として使用されてきた<sup>21~25)</sup>。また、CNT/GNR を溶液中に分散させるため超音波処理が広く実施されて きた。その過程で、炭素配列中の欠陥を起点としたグラ フェン微細化や、CNT アンジップ化による GNR 生成が 発見された<sup>11~14)</sup>。さらに、アンジップ剤を CNT 分散液 に添加すれば、より効率的に GNR 化できることが分か ってきた<sup>11~14)</sup>。

# 3.1 アンジップ剤を含む CNT 分散液の Cu(111) 上への吸着と STM 計測

**Fig. 1**に、アンジップ剤を含む CNT 分散液を Cu(111) 上に真空スプレーし、真空加熱(800 K)した表面の STM 結果を示す。DWNT を 20 mL の DCE に分散し、ア ンジップ剤として 1,4-dioctyloxybenzene を加えた<sup>10)</sup>。この アンジップ剤を用いた場合に、溶液中の約 40% の CNT をアンジップし GNR 化することが知られている<sup>10)</sup>。 **Fig. 1**(a)は、500×500 nm<sup>2</sup> スキャン範囲の STM 形状 像である。Cu(111)基板上に 3 本の長い輝線が観察でき る。2 本が交差している場所を拡大した像が **Fig. 1**(b) である。**Fig. 1**(c)に **Fig. 1**(b)像中の box 領域の拡大 図を示す。この炭素構造体表面では、GNR 原子構造周期 と一致する約 0.21 nm 周期パターンと、GNR エッジ近傍 の $\sqrt{3}$ 倍周期の電子干渉パターンと一致する約 0.38 nm パ ターンが観察された<sup>21)</sup>。CNT がアンジップし GNR 化した



**Fig. 1.** (color online). UHV-STM images of CNTs/GNRs on Cu(111) : (a)  $500 \times 500 \text{ nm}^2$ ,  $V_s = -1 \text{ V}$ ,  $I_t = 40 \text{ pA}$ , and (b)  $100 \times 100 \text{ nm}^2$ ,  $V_s = -1 \text{ V}$ ,  $I_t = 50 \text{ pA}$ . CNT+DCE dispersion with 1,4-dioctyloxybenzene was sprayed. (c) Enlarged STM image of the boxed area in (b) :  $10 \times 2 \text{ nm}^2$ ,  $V_s = -1 \text{ V}$ ,  $I_t = 169 \text{ pA}$ . Two periodic patterns were observed.

#### 可能性が示唆された。

我々が注目した点は,真空スプレーと真空加熱を行っ ても,GNR/CNT エッジや周辺に多くの粒が残留した事 である。Fig.1(b)の中には大きさ1-5 nmの粒が約 360 個ある(0.036 個/nm<sup>2</sup>)。これらの粒は,溶媒に混入 した不純物,またはアンジップ剤の残留物である可能性 が考えられる。そこで我々は,基板上の粒を減らすた め,粒の生成要因を探った。

#### 3.2 真空加熱による Cu(111) からの溶媒除去

Fig. 1 の結果より、アンジップ剤入りの CNT/GNR 溶液を、真空スプレーした場合には真空加熱しても基板表面に粒が多く残留することが分かった。原因特定のため、まず、アンジップ剤も CNT も無い、分散溶媒のみを Cu(111)に真空スプレーし、残留粒の要因を探ることにした。分散溶媒として DMF を用いた。

**Fig. 2**(a) に, DMF を真空スプレーする前の清浄な Cu(111) 表面の STM 形状像を示す。幅 100 nm をこえる テラスが確認できる。矢印に沿った高さプロファイルは 高さ約 0.2 nm の原子ステップを示し, fcc-Cu(111) バル ク値 (0.21 nm) とほぼ一致した。STS dI/dV 曲線は, フ ェルミ準位下約-0.4 eV にピークの立ち上がりが見ら れ,  $\Gamma$ 点-0.4 eV 近傍に表面状態がある事を示す<sup>22, 23)</sup>。

**Fig. 2**(a)のCu(111)表面を,解析槽から導入槽に移動し,DMFを真空スプレーした。その後,再び解析槽に戻しSTM 計測を行った。結果を**Fig. 2**(b)に示す。 **Fig. 2**(a)で見た平坦なテラスは確認できなかった。Cu(111)基板表面全体が,起伏約0.2 nmのDMF 吸着物



**Fig. 2.** (color online). (a, b) UHV-STM images of (a) before and (b) after the DMF spray on Cu(111) : (a)  $100 \times 100$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 100$  pA, (b)  $30 \times 30$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 1$ nA. (c) UHV-STM image of DMF sprayed Cu(111) surface after the UHV anneal at 800 K, 30 min : (c)  $100 \times 92$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 100$  pA. Right panels in (a-c) denote height profiles along the arrow in each STM image and dI/dVcurves. Red and black dI/dV curves in (c) were obtained at different areas on the terrace.

で覆われた。Fig. 2 (b) の dI/dV 曲線は Fig. 2 (a) と異 なりピークを示さなかった。

この被覆表面を準備槽に移動し,800 K にて30 分加 熱し,再び STM 計測を行った。すると,Fig.2(c)が 示すように,基板表面を覆っていた吸着物は無くなり再 び原子テラスが現れた。矢印に沿った高さプロファイル は Fig.2(a)と同じ約0.2 nm 高さのステップを示した。 分散溶液 DMF を用いれば平坦な基板表面を復活できる ことが分かった。

このことから、基板表面に残留した粒は DMF 由来で

ないことが判明した。残留粒はアンジップ剤由来である 可能性が示唆される。

真空加熱により原子テラスは復活できたが, Fig. 2 (c)のSTM像は, Fig. 2 (a)との違いも示した。Fig. 2 (c)のテラス上では,約0.15 nm低い領域(点線で囲っ た領域)を確認した。また,Fig. 2 (a)では線状であっ たステップは,一部ジグザグ形状に変わった(Fig. 2 (c)中の実線円で囲ったステップ領域)。同様の変化が Cu(111)表面を室温で酸化させた際のSTM研究より報告 されている<sup>24)</sup>。初期酸化過程ではFig. 2 (c)と似たステ ップ形状変化と,テラス上の局所酸化は0.12-0.18 nm 低くSTMで観察されることが報告されている<sup>24)</sup>。

さらに、この表面で計測した dI/dV 曲線は顕著な違い を見せた。真空加熱後の基板表面全体は、Fig.2(c)の dI/dV 曲線が示すように, -0.4 eV に Cu(111)の表面状 態ピークを示さず,0 eV から+0.3 eV の範囲にピーク を示した。また, Fig. 2 (a) と Fig. 2 (c) の dI/dV 曲線 中のスペクトル形状は大きく異なるため, Fig. 2 (c) で 計測したスペクトルは Cu(111) 表面準位ではない可能性 が高い。つまり、真空加熱により平坦な原子テラスは復 活するが、表面全体は清浄な Cu(111) に戻らない事を示 唆した。特徴的な点として、dI/dV曲線の一部は負の値 を示した。負の微分伝導は Cu/Cu<sub>2</sub>O 表面でも確認され ていることから25)、表面汚染の要因の一つとして酸化が 推測される。さらに, Fig. 2 (c) の基板表面で得た dI/ dV 曲線の電子状態ピークは、基板表面の異なる位置で 0 eV から+0.3 eV の間で変化した。つまり、局所位置 により電子状態が異なる事を意味し、表面が不均一に汚 染されていることを示唆する。

Fig. 2(c)の結果から二つの事が分かった。すなわち,(1)分散溶媒のみであれば,残留粒の無い原子テラスが復活できる事,そして,(2)Cu(111)表面は,一度分散液で覆われ真空加熱される過程で酸素等の不純物と反応し,清浄なCu(111)は再現できない事である。

また,この DMF を用いた結果は,DMF と類似の低分子で沸点も比較的低い NMP や DCE でも,真空加熱により平坦な表面が復活できる可能性を示唆する。

#### 3.3 Cu(111) 上の CNT/GNR の STM 観察

Fig. 2の結果は、分散溶媒 DMF を用いた CNT 分散液 であれば、残留粒を極力減らして孤立 CNT 観察が可能 であることを示唆した。そこで、DMF 溶媒のみによる CNT 分散液を作製し、Cu(111)表面に真空スプレーした 表面を STM 観察した。結果を Fig. 3 に示す。

**Fig. 3**(a) に今回使用した分散液の UV-vis-NIR 光吸 収スペクトルを示す。溶液中の各 CNT の持つ chiral index (m, n) に由来したピークが観察されたことか



**Fig. 3.** (color online). (a) UV-vis-NIR absorption spectrum of CNT dispersion with DMF. (m, n) denotes CNT chiral index. (b–h) STM images obtained for CNTs on Cu(111) before (b–d) and after (e–h) the UHV anneal ; (b)  $500 \times 500$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 60$  pA. (c)  $50 \times 23$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 100$  pA. (d)  $10 \times 4$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 60$  pA. (e)  $700 \times 700$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 20$  pA. (f) Height profile along the arrow No. 1 in (e). (g)  $100 \times 100$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 90$  pA. (h)  $50 \times 50$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 90$  pA. (i) Height profiles along No. 2–4 arrows.

ら<sup>26~28</sup>, DMF のみでも CNT を凝集させずに孤立分散で きる事を確認した。

— (43) —

まず, 真空加熱する前の結果を Fig. 3 (b)-(d) に示 す。今回使用した CNT は高さが約 1.3 nm あるため, Fig. 3 (b) の広域スキャン STM 像でも鮮明に CNT を確 認できた。Fig. 3 (c) は 1 本の CNT の拡大図である。 真空加熱をまだ行っていないので CNT 周辺には Fig. 2 (b) と同様の粒が確認できる。CNT 表面には粒は吸着 していない。CNT 内を拡大すると, Fig. 3 (d) に示す ような炭素原子配列由来の縞構造(周期約 0.25 nm) を 確認した<sup>30)</sup>。すなわち,粒は残留しているが孤立 CNT の吸着は確認できた。

この Fig. 3 (b)-(d) の表面を真空加熱(800 K, 30 分) し STM 観察した。結果を Fig. 3 (e)-(i) に示す。Fig. 3 (e) は、広域スキャン(700×700 nm<sup>2</sup>) STM 像を示す。 Fig. 2 (c) と同様に粒状の残留物は無くなった事がわか る。Fig. 3 (e) 中では、CNT が寄り添うようにループを 描きつつ集合体を形成した。また、炭素六員環と Cu(111) の間の距離は約 0.3 nm であるため<sup>29)</sup>, STM 像では実際の CNT 直径より約 0.3 nm 高く観察される。さらに、使用し ている W 探針の曲率半径は 10-30 nm であるため, 直径 1 nm 程度の CNT が、見かけ上、数倍以上幅広く観察さ れてしまう<sup>30)</sup>。曲率半径 20 nm の探針であれば、幅 4.1 nm GNR は幅 10.1 nm, 直径 1.3 nm CNT は幅 10.6 nm に 観察されてしまう。

**Fig. 3**(f) に矢印 No. 1 に沿った高さプロファイルを 示す。テラス上では 0.2 nm 高さの fcc-Cu(111) 由来のス テップが確認できた。一方, CNT を見ると,高い物で 約 4 nm もあった。CNT が集合体を形成したと考える。 CNT 集合体の周囲には高さ約 1 nm の CNT も確認した。 1 本単独の CNT 上での STM 結果を **Fig. 3**(g)-(i) に示 す。**Fig. 3**(g) は複数の Cu(111) テラス上にまたがるよ うにして 1 本の CNT が吸着している。1 本の CNT であ るが,高さが場所により変化していた。No. 2 と No. 3 の矢印に沿って測った高さプロファイルを **Fig. 3**(i) に 示す。No. 2 の位置では高さが約 1.8 nm ある。しかし, No. 3 では高さが約 0.6 nm しかなかった。

Fig. 3 (h) は、同じ表面で見つけた別の1本のCNT である。こちらの高さも Fig. 3 (i) の No. 4 高さプロフ ァイルが示すように約0.7 nm と、CNT 直径よりも小さ い値を示した。高さ1 nm 未満のものは、STM で CNT を一本ずつ観察した際に、およそ10本に1本程度しか 確認できなかった。高さ約0.6-0.7 nm は、先行研究で 報告されている GNR の高さに一致する<sup>13,14</sup>)。補足であ るが、Fig. 3 (h) で線状の中心付近に丸い粒(高さ1.2 nm)が吸着しているのが分かる(図中の点線丸)。これ は表面を拡散している残留粒と推測される。後に同じ表 面で分光計測を行った際、この粒は消えていた(Fig. 4



**Fig. 4.** (color online). STS measurements on isolated CNTs absorbed on Cu(111). From left to right, STM topographic images, dI/dV maps at -8 meV, and dI/dV curves obtained at No. 1–5 areas in the dI/dV maps. (a, c)  $50 \times 50$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 1$  nA, (b)  $100 \times 100$  nm<sup>2</sup>,  $V_s = -1$  V,  $I_t = 1$  nA.

(c))<sub>°</sub>

#### 3.4 Cu(111) 上の CNT/GNR の STS 計測

**Fig. 3**の実験結果は、アンジップ剤を入れていない、 分散溶媒 DMF のみの CNT 溶液を Cu(111)上に真空スプ レーし、真空加熱するだけで一部の CNT が GNR 化し た可能性を示唆した。この表面で STS 計測を行い、 CNT の GNR 化による電子状態変化を探った。結果を **Fig. 4**に示す。

**Fig. 4**(a) は, 直径約 1.5 nm (高さ 1.8 nm-基板炭素 間距離 0.3 nm<sup>29)</sup>)の CNT に対して行った dI/dV 計測の 結果を示す。左から同じ領域で計測した STM 形状像, dI/dV 像 (-8 meV), dI/dV 曲線を示す。フェルミ準位 近傍の dI/dV 像中では, CNT は暗く見えていることか ら, CNT の電子状態密度は基板表面よりも低い。

SWNT上で計測した dI/dV 曲線は,再現よくフェルミ 準位の約 0.2-0.3 eV 上にピークを示した。dI/dV 曲線 No. 1 と No. 2 はそれぞれ Fig. 4 (a) dI/dV 像中の四角 で囲った領域で得た。また, -0.9 eV にもピークを確認 したので, ギャップ幅 (Eg) は約 1.1 eV であった。 CNT (直径約 1.5 nm) は,バンドギャップ幅約 1.2 eV を有することが計算より示唆されている<sup>31)</sup>。

次に、同じ表面の別の場所の CNT を観察した結果を Fig. 4 (b) に示す。この場所は Fig. 3 (g) と一致する。 つまり、CNT の高さが途中で約 1.8 nm から約 0.6 nm へ 変化している。フェルミ準位近傍の dI/dV 像を見ると、 1.8 nm 高さの場所 (No. 4) は、高さ 0.6 nm の場所 (No. 3) よりも暗く見える。高さ 1.8 nm の場所 (No. 4) で計測した dI/dV 曲線(黒線)は、**Fig. 4** (a) と同様の ピーク( $E_g \sim 1.2 \text{ eV}$ )を示した。一方、高さ 0.6 nm の 場所 (No. 3) で計測した dI/dV 曲線(灰色線)はピー クを示さなかったため、CNT とは異なる電子状態を有 する事が分かった。

同じ表面のさらに別の領域(**Fig. 3**(h) と同じ領域) の,0.7 nm 高さの場所で得た dI/dV 結果を **Fig. 4**(c) に示す。dI/dV 像中の領域 No. 5 で得た dI/dV 曲線は, フェルミ準位を挟んで対称的な凹ギャップを示した。こ の電子状態特性は、ドープの無い GNR の電子状態密度 の形状と一致する<sup>14,32)</sup>。また、ギャップ幅 (E<sub>g</sub>)約0.9 eV は、幅約 2–3 nm GNR のギャップ幅 E<sub>g</sub> 0.5–1.0 eV に 一致する<sup>33)</sup>。

**Fig. 3**の高さの違いと, **Fig. 4**の電子状態の違いから, アンジップ剤なしの SWNT 分散液を Cu(111) 上に真空ス プレーし,真空加熱するだけでも,SWNT の一部がアン ジップ化し GNR となる可能性が示唆された。

この場合のアンジップのメカニズムとして, CNT 表 面の原子欠陥の関与が推定される。欠陥箇所では C-C 結合が不可逆的に切れて, GNR が生成されることが論 じられている<sup>6~14)</sup>。本研究で使用した SWNT にも原子欠 陥は含まれているものと考えられ, 原子欠陥が起点とな り, C-C 結合が切れ, 水素原子付加や酸化反応などによ り, 切れた C-C 結合は元に戻らず開裂していくものと 推測される。本実験でも真空スプレー後, 基板表面に溶 媒中残留物が基板に吸着することが観察されていること から, 真空加熱した際, 脱離前に基板表面を熱拡散し, SWNT 表面の原子欠陥やカルボラジカルと反応し, 不可 逆なアンジップが促進されると考えられる。

## 4. ま と め

CNT/GNR 分散液を,ドロップキャスト法による滴下 や真空スプレー法による吹き付けで,原子レベルで平坦 な基板表面に1本ずつ分離した CNT/GNR を吸着でき る手法は,例えば溶液中で機能付加した CNT/GNR の 金属電極間への架橋に大変便利である<sup>14)</sup>。

本研究では、UHV-STM 装置を用いて、アンジップ剤 なしの分散溶液 DMF のみで SWNT 分散液を作製し、 Cu(111)表面に真空スプレーした。真空加熱(800 K)に より、溶媒由来の不純物を脱離させ、原子レベルで平坦 な基板表面を復活させることができた。しかしながら、 清浄な Cu(111)表面は再現できないことも確認された。 基板表面には、1本ずつ分離した SWNT を確認しギャップ幅約 1.2 eV を示した。一部の SWNT は、SWNT 直径よりも低い高さ 0.6–0.7 nm を示し GNR と似た電子 状態を示した。すなわち、SWNT の一部はアンジップし GNR 化した可能性が示唆された。これは SWNT のアン ジップ機構を明らかにする上で有用な知見と手法を与え るものと考える。

#### 文 献

- J. Cai, P. Ruffieux, R. Jaafar, M. Bieri, T. Braun, S. Blankenburg, M. Muoth, A.P. Seitsonen, M. Saleh, X. Feng, K. Mullen and R. Fasel : Nature 466, 470 (2010).
- D.G. de Oteyza, A. García-Lekue, M. Vilas-Varela, N. Merino-Díez, E. Carbonell-Sanromà, M. Corso, G. Vasseur, C. Rogero, E. Guitián, J. Pascual, E.J. Ortega, Y. Wakayama and D. Peña : ACS Nano 10, 9000 (2016).
- 3) A. Narita, X. Feng, Y. Hernandez, S.A. Jensen, M. Bonn, H. Yang, I.A. Verzhbitskiy, C. Casiraghi, M. Hansen, A.H.R. Koch, G. Fytas, O. Ivasenko, B. Li, K.S. Mali, T. Balandina, S. Mahesh, S. Feyter and K. Müllen : Nat. Chem. 6, 126 (2014).
- G. Li, K.Y. Yoon, X. Zhong, X. Zhu and G. Dong : Chem. Eur. J. 22, 9116 (2016).
- 5) Z. Chen, Y. Lin, M. Rooks and P. Avouris : Phys. E (Amsterdam, Neth.) 40, 228 (2007).
- A.L. Elías, A.R. Botello-Méndez, D. Meneses-Rodríguez, V. Jehová González, D. Ramírez-González, L. Ci, E. Muñoz-Sandoval, P.M. Ajayan, H. Terrones and M. Terrones : Nano Lett. 10, 366 (2010).
- D.V. Kosynkin, W. Lu, A. Sinitskii, G. Pera, Z. Sun and J.M. Tour : ACS Nano 5, 968 (2011).
- I. Janowska, O. Ersen, T. Jacob, P. Vennégues, D. Bégin, M.J. Ledoux and C. Pham-Huu : Appl. Catal., A 371, 22 (2009).
- D.V. Kosynkin, A.L. Higginbotham, A. Sinitskii, J.R. Lomeda, A. Dimiev, K.B. Price and J.M. Tour : Nature 458, 872 (2009).
- M. Fukumori, S. Hara, T. Ogawa and H. Tanaka : Jpn. J. Appl. Phys. 57, 03ED01 (2018).
- 11) L. Jiao, X. Wang, G. Diankov, H. Wang and H. Dai : Nat. Nanotechnol. 5, 321 (2010).
- 12) C. Tao, L. Jiao, O.V. Yazyev, Y.-C. Chen, J. Feng, X. Zhang, R.B. Capaz, J.M. Tour, A. Zettl, S.G. Louie, H. Dai and M.F. Crommie : Nat. Phys. 7, 616 (2011).
- H. Tanaka, R. Arima, M. Fukumori, D. Tanaka, R. Negishi, Y. Kobayashi, S. Kasai, T.K. Yamada and T. Ogawa : Sci. Rep. 5, 12341 (2015).
- 14) T.K. Yamada, H. Fukuda, T. Fujiwara, P. Liu, K. Nakamura, S. Kasai, A.L. Vazquez de Parga and H. Tanaka : Nanotechnology 29, 315705 (2018).
- A.D. Jenkins, P. Kratochvíl, R.F.T. Stepto and U.W. Suter : Pure Appl. Chem. 68, 2287 (1996).
- 16) A.M. Dimiev, A. Khannanov, I. Vakhitov, A. Kiiamov,

K. Shukhina and J.M. Tour : ACS Nano **12**, 3985 (2018).

- 17) G.A. López and E.Z. Mittemeijer : Scr. Metall. 3, 389 (2004).
- L. Gao, J.R. Guest and N.P. Guisinger : Nano Lett. 10, 3512 (2010).
- N. Fukui, A. Taninaka, T. Sugai, H. Yoshida, S. Heike, M. Fujimori, Y. Terada, T. Hashizume and H. Shinohara : J. Nanosci. Nanotechnol. 7, 4267 (2007).
- 20) T. Wang, Z. Wang, R.V. Salvatierra, E. McHugh and J.M. Tour : Carbon 158, 615 (2020).
- L. Tapasztó, G. Dobrik, P. Lambin and L.P. Biró : Nat. Nanotechnol. 3, 397 (2008).
- 22) G. Hörmandinger : Phys. Rev. B 49, 13897 (1994).
- 23) R. Nemoto, P. Krüger, A.N.P. Hartini, T. Hosokai, M. Horie, S. Kera and T.K. Yamada : J. Phys. Chem. C 123, 18939 (2019).
- 24) T. Matsumoto, R.A. Bennett, P. Stone, T. Yamada, K. Domen and M. Bowker : Surf. Sci. 471, 225 (2001).
- 25) A. Gloystein, C. Möller and N. Nilius : New J. Phys.

21, 113026 (2019).

- 26) G. Liu, T. Yasumitsu, L. Zhan, X. Peng, F. Wang, A.K. Bauri, S. Aonuma, T. Kimura and N. Komatsu : Org. Biomol. Chem. 10, 5830 (2012).
- H. Ozawa, N. Ide, T. Fujigaya, Y. Niidome and N. Nakashima : Chem. Lett. 40, 239 (2011).
- 28) F. Lemasson, J. Tittmann, F. Hennrich, N. Stuetzl, S. Malik, M.M. Kappes and M. Mayor : Chem. Commun. 47, 7428 (2011).
- 29) M. Hasegawa and K. Nishidate : Phys. Rev. B 83, 155435 (2011).
- 30) L.C. Venema, V. Meunier, Ph. Lambin and C. Dekker : Phys. Rev. B **61**, 2991 (2000).
- V.K. Arora and A. Bhattacharyya : Nanoscale 5, 10927 (2013).
- 32) M. Masoudi, A. Shokri and M.S.A. Khezrabad : Phys. E (Amsterdam, Neth.) **124**, 114324 (2020).
- 33) X. Zhu and H. Su : J. Phys. Chem. A 115, 11998 (2011).