講 座

応力・歪み場走査型プローブ顕微鏡の開発と応用

Development and Application of Scanning Probe Microscopy with Externally Applied Stress and Strain

藤田大介

Daisuke Fujita

(独)物質•材料研究機構先端的共通技術部門

要旨表面におけるアクティブナノ計測技術として、超高真空場、昇温場かつ外部から印加された応力・歪み場における原子分解能の二探針走査型プローブ顕微鏡を開発した。外部からの応力場印加は、短冊状試料に対して石英の楔形ジグにて中央部分に上方変位を与えることにより実現し、一軸性の引張応力を試料表面に発生させることができる。また、試料の昇温制御により、降伏限界以下で弾性的な歪を与えることができる。STM モードでの昇温かつ応力印加時における原子分解能イメージングを初めて実現した。さらに、自己検出カンチレバーセンサーを用いた周波数変調方式の非接触原子間力顕微鏡モードによる原子分解能計測を実現した。応用としては、Si(001)表面構造における一軸性引張応力の効果により、ダブルドメイン構造におけるドメイン被覆率制御の実現とともにダイナミクスを明らかにした。

キーワード:走査型プローブ顕微鏡,表面応力,表面歪み,超高真空,原子分解能

1. はじめに~表面応力・歪み場とは?~

表面や表層もしくは超薄膜における応力(stress)と歪 (strain)は、表面の微視的巨視的な構造や形状のみならず、 表面の様々な物性や機能、化学反応などに影響を与えること が知られている^{1~3)}.この場合の表面応力・歪み場は、物質 の表面に固有(intrinsic)の場合もあるが、人工的に外部か ら印加された外的な(extrinsic)場合もある.本講座では表 面応力・歪み場の効果と測定技術、特に原子分解能での in situ 顕微計測技術の開発について紹介する.

Intrinsic な表面応力(surface stress)の緩和が特異な表面 構造や電子状態の形成に関与する系としては、Au 単結晶の (111) 表面が挙げられる. これは面心立方格子構造(face centered cubic, fcc)金属の(111)面としては、Pt(111)表面と ともに唯一の表面再構成(surface reconstruction)をする系 であり、さらにAu(111)面における表面二次元電子系の存在 と合わせて表面科学者にとって興味深い系である⁴⁾. 図1に Au(111)表面の再構成構造と超高真空走査型トンネル顕微鏡 (Scanning Tunneling Microscope, STM)像を示す. 最近の DFT 計算によれば、未再構成Au(111)表面には引張応力 (tensile stress)が存在すると考えられる⁵⁾. 実際には表面原 子が再構成し、[110]方向の22個の第2層サイトに23個の 表面Au 原子が占める(22×√3)構造を形成する. この結 果として、表面原子密度が4.4%ほど増大し、原子間距離が 収縮することにより、引張応力を緩和している.表面原子は fcc型(ABC…)とhcp型(ABA…)の積層を呈する整合領 域とbridgeサイトに位置する遷移領域(soliton wall)により 構成される.このような一軸的な応力緩和は三回対称性を有 する表面では不十分であり、さらに二次元かつ等方的に緩和 するために、自発的に応力ドメイン(elastic stress domain) を形成し、それらが互いに 120 度方向を変えながら回転する ことにより、ヘリングボーン(herringbone)構造と呼ばれ る比較的長距離の超構造を形成する.

さらに外的に与えられた表面応力・歪み場は、表面物性や 構造に関して幅広い効果を有している. たとえば, 表面吸着 誘起応力場に起因する局所的な表面電子状態の変化⁶⁾,表面 再構成ドメインの密度制御⁷⁾,特異な表面形状の創製と制 御⁸⁾,半導体表面のステップ自己組織化⁹⁾,表面における化 学反応性¹⁰⁾,分子の吸着特性¹¹⁾,ナノ構造の成長様式^{12,13)}, 結晶の光学フォノン特性¹⁴⁾ などに外的に印加された表面応 力•歪み場が影響を及ぼすことが明らかになっている.特に、 金属や半導体表面の吸着子の表面拡散に及ぼす表面応力や表 面歪みの効果は、実験的かつ理論的に広く研究されてき た^{15~18)}.多くの場合,表面歪み場は,再構成 Ge(001) 表面 上の Si ヘテロエピタキシャル成長のような格子不整合な系 での超薄膜成長により研究されてきた¹⁶⁾. このような2次元 アイランドや自己組織化量子ドットなどのヘテロエピタキ シャルナノ構造の形状サイズは表面応力・歪み場の緩和に強 く依存する^{12,19)}.一方,最近では,第一原理計算等を用いて, 表面の応力歪み場が及ぼす効果に対する計算科学的シミュ レーション予測も取り組まれており、力学的歪みの印加によ

^{〒 305-0047} つくば市千現 1-2-1 TEL: 029-859-2741; FAX: 029-859-2801 2013 年 6 月 12 日受付



図 1 Intrinsic な表面応力場が形成するAu(111)表面の ($22 \times \sqrt{3}$) 再構成の模式図 (a),一軸性の応力ドメインが交 互に120度方向変換することにより形成されるヘリングボーン 構造の模式図 (b),原子分解能で実測されたAu(111)表面の走 査型トンネル顕微鏡イメージ (c). ヘリングボーン構造の屈曲 部 (elbow) に突出した dislocation 原子列が観察される.

る二原子層グラフェンのエネルギーギャップ制御²⁰⁾,半導体 的な遷移金属ダイカルコゲナイドの電子特性の制御²¹⁾,特異 な半導体表面の再構成構造の出現²²⁾などが可能であること が示されている.また,SiやGeなどの立方晶系半導体にお ける歪みの存在は対称性を減少させ,バンド構造や電子物性 に大きな変化を及ぼす現象は古くから研究されてきた^{23,24)}. Siバンド構造やキャリヤ移動度に及ぼす歪み場の主な効果 は,①キャリヤ伝導における有効質量の低減と②谷間(intervalley)フォノン散乱の低減である.近年,歪みシリコン (strained silicon)超薄膜チャネル層の形成によるキャリヤ移 動度の増大を利用した MOSFET ナノデバイスの開発が進展 している²⁵⁾.このように,多様な物質系の表面における弾性 的な応力・歪み場を微視的に計測・制御することができれば, 次世代半導体集積回路などに用いられる機能性ナノ構造超薄 膜の創製と探索における重要な基盤技術となるだろう.

2. 応力・歪み場における in situ 表面計測

物質の応力・歪み場を顕微的もしくは定量的に計測する技術は半導体デバイス産業を筆頭として,近年ますます重要性を増している.国際半導体ロードマップ(ITRS2007)では成膜プロセスにより発生するウエハーやダイのレベル,さらに微小領域やトランジスタレベルでの応力や歪みの測定方法が例示されている²⁶⁾.トランジスタレベルでの測定領域は10-20 nm であり,透過型電子顕微鏡を用いた収束電子線回 折法(Convergent Beam Electron Diffraction, CBED)が用いられる²⁷⁾.

一方,外部からの応力歪み場の印加技術と表面その場(*in situ*)計測との融合はこれまでにも試みられてきた. 1980年 代後半に Men らは外部から印加された応力・歪み場におけ る低速電子回折(Low Energy Electron Diffraction, LEED)そ の場解析法を開発し,表面構造変化のその場観察に応用した⁷⁾. 超高真空中で昇温された片持ち梁(カンチレバー)の 自由端に加重を印加することにより,長手方向に連続的に変 化する一軸性の歪み(uniaxial strain)を表面に生成すること ができる.Yata らは上記手法を改良し,Si(001)や Cu(001) 表面における酸素分子の表面反応ダイナミクスに及ぼす表面 応力場・歪み場の効果を研究した^{28,29)}.1990年代に入り,原 子分解能での実空間観察がSwartzentruber らにより超高真 空走査トンネル顕微鏡を用いてSi(001)表面において行われ たが,厳密には外部応力・歪み場での*in situ* 測定ではなかっ た³⁰⁾.同じ頃,超高真空での超薄膜の作製中における*in situ* 応力測定法がSander らにより開発された^{31,32)}.板状試料の 片面に超薄膜を成長させる過程において薄膜中に発生する応 力 σ_F により,基板に曲げ(bending)を誘起する.この基板 の曲げは曲率半径 *R* を測定することにより決定できる.曲 率半径 *R* と応力 σ_F の関係はStoneyの式により表される.

$$\sigma_F = \frac{Et_s^2}{6R(1-v)t_F} \tag{1}$$

ここで、Eは基板のヤング率、vは基板のポアッソン比、 tsは基板の厚さ、trは超薄膜の厚さである。試料背面からの 反射レーザービームの変位を精密計測することにより、薄膜 応力をサブモノレイヤーの感度で計測できる. 2000年代に 入り、グラフェンが次世代電子デバイス材料として脚光を浴 びるに従い、 歪みグラフェンの顕微ラマン分光 in situ 測定 が実現された. 定量的な一軸性歪みをグラフェンに印加する ことにより、可逆的な光学フォノン特性の歪み依存性が示さ れた³³⁾.一方,材料力学や材料塑性学の研究では変形過程で の材料表面の in situ 形状観察は重要な手法である. 1990年 代後半から引張/圧縮試験機を備えた原子間力顕微鏡(Atomic Force microscope, AFM) による in situ 表面形状観察法が Coupeau らや Nishino らにより開発された^{34,35)}. これらの装 置は大気環境での動作であり、空間分解能は~1nm レベル である。2001年から超高真空環境かつ外部から応力・歪み 場の印加や高温測定が可能な走査型プローブ顕微鏡 (Scanning Probe Microscope, SPM) の開発が NIMS の Fujita らにより開始され、超高真空環境かつ応力印加時の原子分解 能 STM 計測に成功している^{36,37)}.非接触原子間力顕微鏡 (noncontact AFM, NCAFM) モードの開発と応用展開を含め、 以下に報告する^{38,39)}.

3. 超高真空応力歪み場 SPM の装置開発

3.1 装置の概要

超高真空場+温度可変高温場+外部印加応力場・歪み場の 複合環境場で動作する応力・歪み場走査型プローブ顕微鏡 (Stress-strain Field Scanning Probe Microscope, SF-SPM) は、 制御された環境場における表面アクティブナノ計測技術のひ とつとして開発された⁴⁰⁾. SF-SPM 装置の全体ならびに SPM ヘッド部分の写真を図2に示す³⁶⁾.本装置は、試料やプロー ブを大気から導入するためロードロック(Load-lock, LL)室、 試料や探針の表面を調製する準備室、試料観察を行う SPM the second secon

(a)

図 2 応力・歪み場 SPM 装置のシステム全体 (a), ならびに SPM ヘッド部分の写真 (b).

室の3つのチェンバーから成るUHV システムである. ゲー トバルブで隔離された3つの真空チャンバーは空気バネ方式 の除振台上に設置されている. LL 室はターボ分子ポンプに より超高真空 (1×10⁻⁷ Pa) に排気される. LL 室は複数の 試料や探針をストックすることができ,十分にガス出しをし てから準備室へ移送する. 準備室とSPM 室は各々,スパッ ターイオンポンプとチタンサブリメーションポンプにより排 気され,両室ともに真空度は~5×10⁻⁹ Pa である.

準備室(Preparation Chamber)では、試料表面の加熱清浄 化のための直接通電もしくは傍熱加熱機構、Ar⁺イオン照射 による表面清浄化のためのイオン銃、探針清浄化のための電 子ビーム加熱機構、表面構造解析用の低速電子回折(LEED) の機能を備えている. 試料をセットするマニュピュレータに は応力・歪み場印加機構が内蔵されており、試料に対して加 熱と応力印加を与えながら LEED による表面構造計測が可 能である. Si(11) やSi(001)試料は直接通電によるフラッシュ アニーリング熱処理により表面を清浄化する. Ge(001) や Au(111) 表面などは Ar⁺イオンスパッタとアニール処理を繰 り返して清浄化する. 表面の清浄度は LEED 観察により チェックする.

SPM 室には残留ガス分析のための四重極質量分析計と応 力印加機構を内蔵した SPM ヘッド, 試料観察用の長焦点顕 微鏡が設置されている. SPM としては STM と AFM 計測が 可能である. 外部からの振動の影響を低減するため, SPM ヘッドは Eddy 電流・内部バネ吊り方式により内部除振が施 されている. SPM ヘッドは2個の SPM プローブが対向して



図3 (a) 応力印加機構を有する UHV-SPM 室の模式図.(b) 短冊状の試料表面中央部分への応力・歪み場の印加機構の概念 図.(c) 応力印加時の Si(001) 試料と楔形応力印加ジグの写真.

設置されており,各々,独立に駆動できる.Siなどの半導 体試料は SPM ヘッド上で直接通電により加熱(~1000 K) が可能である.

3.2 外部からの応力・歪み場の印加機構

長手方向に十分に長い短冊状の板状に加工された試料表面 中央部分への外部からの応力・歪み場の印加機構を図3に 示す³⁸⁾. SPM ヘッド中央下部に組み込まれた超高真空用の ステッピングモーターによる回転機構と試料ホルダー自体に 組み込まれた回転 - 直進変換のギア機構により駆動された楔 形ジグ(石英製)が試料の背面からナノスケールの精度で押 すことにより, "3 点曲げ法"を実現する. これにより, 試 料中央部分に一軸性の引張応力を印加できる. 1パルスの印 加によりステッピングモーターは 0.9 度回転し, 125 nm の 上方変位を z 軸方向に与える. その結果, 板状試料の中央部 分は曲げ(bending)による変位 δ [m]が生じる. 変位 δ は 長焦点顕微鏡により実測する. 試料に印加された引張応力 σ (N/m² = Pa) と歪み ε (無次元)はフックの法則($\sigma = E_{\varepsilon}$) に 従い, 次式により表現される.

$$\varepsilon = \frac{6t}{l^2}\delta\tag{2}$$

$$\sigma = \frac{6Et}{l^2}\delta\tag{3}$$

ここで, *t*と*l*は, 短冊状試料の厚さ [m] と長さ [m], *E*は試料の縦弾性係数もしくはヤング率 [N/m²] である.

3.3 非接触原子間力顕微鏡モードの開発

これまでに本システムにおいて STM モードにおいては応 力印加ならびに高温時における原子分解能 *in situ* イメージ ングを達成した³⁶. STM 探針ホルダーの模式図を図4 (a)



図4 (a) STM 探針ホルダーの模式図. (b) 高温かつ応力印 加された試料表面で STM 計測中の Pt-Ir 探針. (c) AFM 探針 ホルダーの模式図. (d) 試料表面上のカンチレバー探針.

に示す. 探針としては、電解研磨された W 針を超高真空電 子ビーム加熱により尖端清浄化したものや機械研磨された Pt-Ir 探針を STM 計測に用いる. 図4 (b) は DC 通電によ り高温加熱された Si(001) 試料上での STM 計測中の Pt-Ir 探 針の写真である.

本システムは、試料ステージ走査タイプの SPM とは異な り、SPM プローブが XYZ 軸に関して走査するタイプである. そのため、NCAFM モード計測においては、レーザービーム を用いる光梃子方式や光干渉方式の採用はせず、Piezoresistive カンチレバーによる自己検出型センサーを用いた. さらに周波数変調(FM)検出方式を採用し、引力領域での NCAFM 計測システムを実現した(図5参照). この自己検 出型カンチレバーセンサーはレーザー光や光検出系を必要と しないため、光学系の位置合わせが不要であるという利点が ある. また、レーザー光学系や検出系を持たないため、SPM ヘッドの試料上部空間を比較的容易に活用できる.そのため、 試料や探針の移送, 高温場や応力・歪み場への対応が比較的 容易である.また,XYZ 軸の粗動機構は圧電素子のインパ クト力を利用した慣性駆動方式である. Z 軸走査のための Piezo スキャナーは SPM プローブホルダー組み込み方式と した. これは Z 軸方向の応答速度を大きくするためである.

SF-SPM の STM/NCAFM モードにおける空間分解能の実 証例を図7に示す. STM モードにおいては原子分解能イメー ジングを得ることができる. 高温時もしくは応力印加時にお いては, ドリフトの影響はあるが, 原子分解能計測が実現さ れている. NCAFM モードでは Si(111) 清浄表面においてス



図5 周波数変調方式の非接触原子間力顕微鏡モードで動作する SF-SPM の模式図.



図 6 Si(111)-7×7表面のSF-SPM 像. 無印加時 (a) と引張 応力 (σ = 280 MPa, ε = 0.16%) 印加時 (b) の原子分解能 STM 像. FM-AFM 方式による原子分解能 NCAFM 像 (c) とテラス & ステップ分解能 NCAFM 像 (d).

テップとテラス構造を明瞭にイメージングすることができ る. さらに探針先端状態が最適化された場合, Si(111)表面 の(7×7)再構成超構造の原子分解能イメージングを達成 した. また,高温かつ応力印加状態における表面構造の *in situ* 原子分解能測定を実現するために,直接通電加熱システ ムの電源ノイズ除去のための改良とトータル電流の軽減のた めに試料小型化が必要とされる.現時点では高温場かつ応力 場でのその場原子分解能計測は STM モードに限定される. カンチレバー方式の NCAFM プローブは輻射熱による温度変 化により共振特性が変化するため,試料小型化や熱シールド 等により,輻射熱の影響を低減することが重要である.



図7 (a) [110] 方向 Si(001) 微斜面の STM 像. タイプ A のス テップを有する (1×2) ドメインとタイプ B のステップを有 する (2×1) がほぼ等量存在する. (b) [110] 方向に一軸引 張応力を印加後の STM 像. タイプ A ステップを有する (1×2) ドメインの被覆率 θ が~ 80%に増大している.

4. Si(001) 表面での応力場誘起ドメイン制御への応用

我々は本システムを用いた応力歪場印加により Si(001) 表 面に顕著な影響があることを観測した³⁶⁾. LEED 及び STM 観察から、応力印加前の清浄な Si(001) 微斜表面(「110〕方 向 0.7° オフ) は、(2×1) と(1×2) 再構成ドメインが等価 に存在するダブルドメインを呈することが分かる(図7(a)). 十分な拡散速度を有するように昇温(~850 K)された Si(001) 表面に対して, [110] 方向に一軸引張応力を印加することに より、Si(100) 微斜面ドメイン構造を再分布させることに成 功した (図7(b)). 比較的ラフなタイプBステップを有す る(2×1)ドメインが縮小し、比較的平坦なタイプAステッ プを有する(1×2)ドメインが拡張していることが分かる. (1×2) ドメインの割合は80%に達する. Si(001) 再構成表 面ではダイマーボンドに直交する方向に圧縮応力、ダイマー ボンド方向に引張応力が内在する⁴¹⁾.ダイマーボンド方向に 引張応力を印加されるドメインは不安定化し、縮小する. (2×1) ドメインでは、内因する応力を増加させ、不安定化 するが,(1×2)ドメインでは,外部印加応力はダイマーボ ンド方向に直交、内因する応力を緩和するため安定化する. 図には示さないが、昇温かつ引張応力印加の状態での(2×1) ドメイン被覆率の時間依存性計測により、応力場誘起ドメイ ン不安定化のカイネティクスを考察した³⁸⁾. このように,外 部から印加の応力場を制御することにより、ダブルドメイン 構造から (1×2) 擬シングルドメインへ表面構造を転換でき る. これを利用すれば1次元ナノ構造成長に適したテンプ レートの提供が可能であると考えられる.

5. まとめ

超高真空環境において、昇温+応力・歪印加の物理場を複 合させた原子分解能応力・歪み場 SPM(SF-SPM)計測シス テムを実現するための様々な基盤要素技術の開発と応用事例

を紹介した. 応力印加としては、短冊状試料に対して楔形ア ンビルにて上方変位を与えることにより実現し、一軸引張応 力(歪)を試料表面に発生させることができることを示した. さらに試料の昇温制御により、カイネティクス測定が可能な 程度まで表面原子の拡散速度を増大させつつ、弾性的な歪を 与えることができる. 直接通電加熱による昇温制御かつ外部 からの応力印加制御を行いつつ、STM モードによる原子分 解能イメージングが実現された. 周波数変調検出法による NC-AFM 計測システムを構築し、これまでに Si(111)-7×7 表面の原子分解能イメージングに成功した. 本システムの応 用事例として, Si(100) 再構成表面における応力・歪み場印 加による表面超構造ドメインに及ぼす効果について紹介し た. 一軸性引張応力が Si ダイマー列により構成されるドメ イン構造の安定性に影響し、ダブルドメインからシングルド メインへ変化する過程の実空間 in situ 観測を実現した. こ れにより、表面応力・ 歪み場が誘起する表面構造変化のナノ スケール顕微観察とカイネティクス測定が可能になった.表 面応力は表面エネルギーとともに表面をキャラクタライズす る重要な指標であり、SF-SPM は表面科学の新たな計測ツー ルとしての発展が期待できる.

一方,SF-SPMの次なる課題としては,応力・歪み場によ る表面電子状態やバンド構造の変化を顕微観察し,将来的に は制御するアクティブナノ計測技術の開発である.また,マ イクロスケールの応力・歪み場顕微観察技術,たとえばラマ ン顕微鏡との複合化により,ナノからミリスケールまでのマ ルチスケール in situ 応力・歪み場顕微鏡の開発も重要なター ゲットである.半導体のみならず,金属,セラミックス,ポ リマー,グラフェンなどの多様な材料への応用展開が期待で きる.

献

- 1) Cammarata, R.C.: Prog. Surf. Sci., 46, 1-38 (1994)
- 2) Ibach, H.: Surf. Sci. Rep., 29, 193-263 (1997)
- 3) Müller, P. and Saúl, A.: Surf. Sci. Rep., 54, 157–258 (2004)

文

- Fujita, D., Amemiya, K., Yakabe, T., Nejoh, H., Sato, T. and Iwatsuki, M.: *Phys. Rev. Lett.*, **78**, 3904–3907 (1997)
- Prévot, G., Girard, Y., Repain, V., Rousset, S., Coati, A., Garreau, Y., Paul, J., Mammen, N. and Narasimhan, S.: *Phys. Rev. B.*, 81, 075415 (2010)
- Sekiba, D., Nakatsuji, K., Yoshinobu, Y. and Komori, F.: *Phys. Rev.* Lett., 94, 16808 (2005)
- Men, F.K., Packard, W.E. and Webb, M.B.: *Phys. Rev. Lett.*, 61, 2469 (1988)
- Lacoura, S.P., Wagner, S., Huang, Z. and Suo, Z.: *Appl. Phys. Lett.*, 82, 2404–2406 (2003)
- Chang, C.S., Huang, Y.M. and Tsong, T.T.: *Phys. Rev. Lett.*, 77, 2021 (1996)
- 10) Yata, M.: Phys. Rev. B, 81, 205402 (2010)
- 11) Gsell, M., Jakob, P. and Menzel, D.: Science, 280, 717 (1998)
- 12) Stepanyuk, V.S., Bazhanov, D.I., Baranov, A.N., Hergert, W., Dederichs, P.H. and Kirschner, J.: *Phys. Rev. B*, **62**, 15398 (2000)
- 13) Omi, H., Bottomley, D.J. and Ogino, T.: Appl. Phys. Lett., 80, 1073

(2002)

- 14) Anastassakis, E., Pinczuk, A., Burstein, E., Pollak, F.H. and Cardona, M.: Sol. Stat. Comm., 8, 133–138 (1970)
- 15) Brune, H., Bromann, K., Röder, H. and Kern, K.: *Phys. Rev. B*, 52, R14380 (1995)
- Ratsch, C., Seitsonen, A.P. and Scheffler, M.: *Phys. Rev. B*, 55, 6750 (1997)
- 17) Zoethout, E., Gürlü, O., Zandvliet, H.J.W. and Poelsema, B.: Surf. Sci., 452, 247 (2000)
- 18) Huang, L., Feng, L. and Gong, X.L.: Phys. Rev. B, 70, 155320 (2004)
- 19) Pan, E., Zhu, R. and Chung, P.W.: J. Appl. Phys., 100, 013527 (2006)
- 20) Choi, S.M., Jhi, S.H. and Son, Y.W.: Nano Lett., 10, 3486 (2010)
- 21) Johari, P. and Shenoy, V.B.: ACS Nano, 6, 5449–5456 (2012)
- 22) Kim, Y.S. and Lee, S.M.: Phys. Rev. B, 75, 165304 (2007)
- 23) Balslev, I.: Phys. Rev., 143, 636–647 (1966)
- 24) Fischetti, M.V. and Laux, S.E.: J. Appl. Phys., 80, 2234-2252 (1996)
- Takagi, S., Hoyt, J.L., Welser, J.J. and Gibbons, J.F.: J. Appl. Phys., 80, 1567–1577 (1996)
- 26) International Technology Roadmap for Semiconductors (2007), http://www.itrs.net
- 27) Clement, L., Pantel, R., Kwakman, L.F.T. and Rouviere, J.L.: *Appl. Phys. Lett.*, 85, 651–653 (2004)
- 28) Uesugi-Saitow, Y. and Yata, M.: Phys. Rev. Lett., 88, 256104 (2002)
- 29) Yata, M., Uesugi-Saitow, Y., Kitajima, M., Kubo, A. and Korsukov,

V.E.: Phys. Rev. Lett., 91, 206103 (2003)

- 30) Swartzentruber, B.S., Mo, Y.W., Webb, M.B. and Lagally, M.G.: J. Vac. Sci. Technol. A, 8, 210 (1990)
- 31) Sander, D. and Ibach, H.: Phys. Rev. B, 43, 4263–4267 (1991)
- 32) Sander, D., Enders, A. and Kischner, J.: *Rev. Sci. Instrum.*, 66, 4734–4735 (1995)
- 33) Mohiuddin, T.M.G., Lombardo, A., Nair, R.R., Bonetti, A., Savini, G., Jalil, R., Bonini, N., Basko, D.M., Galiotis, C., Marzari, N., Novoselov, K.S., Geim, A.K. and Ferrari, A.C.: *Phys. Rev. B*, 79, 205433 (2009)
- 34) Coupeau, C., Girard, J.C. and Grilhe, J.: J. Vac. Sci. Technol. B, 16, 1964–1970 (1998)
- 35) Nishino, T., Nozawa, A., Kotera, M. and Nakamae, K.: *Rev. Sci. Instrum.*, 71, 2094–2096 (2000)
- 36) Fujita, D., Kitahara, M., Onishi, K. and Sagisaka, K.: *Nanotechnology*, 19, 025705 (2008)
- 37)藤田大介,大西桂子,長村俊彦,杉山一郎:特許第4431733号 (2010年1月8日)
- 38) Guo, H.X. and Fujita, D.: Jpn. J. Appl. Phys., 50, 08LB04 (2011)
- 39) Guo, H.X. and Fujita, D.: Rev. Sci. Instrum., 82, 123706 (2011)
- 40) 藤田大介:まてりあ,41,623-627 (2002)
- Alerhand, O.L., Berker, A.N., Joannopoulos, J.D. and Vanderbilt, D.: Phys. Rev. Lett., 64, 2406 (1990)