講座

STEM 像の解釈(I)

Principles of High Resolution STEM Images (I)

山 崎 貴 司°,渡 辺 和 人^b

Takashi Yamazaki and Kazuto Watanabe

^a東京理科大学理学部第一部物理学科 ^b東京都立産業技術高等専門学校

要 旨 高角度環状暗視野走査透過型電子顕微鏡(HAADF STEM)像は電子線の干渉性や輝度,収束性および装置の安定性の向上によって 高分解能電子顕微鏡(HRTEM)像と同等の空間分解能を得ている.近年では,球面収差補正装置の登場によって収束性が飛躍的に 向上したため,分解能は sub-ångstrom に至った.さらに、局所領域の原子構造の決定だけでなく、電子状態の同時測定までもが可 能になっている.しかしながら、定量的局所構造解析の手法として HAADF STEM 法を利用するには、白い点を原子柱の位置として 像を解釈するだけでは不十分である.そこで、これから STEM を使って研究される方を対象に、数式による記述を極力避け、STEM 像を理解するために必要不可欠なポイントの説明を通して本稿を著すことにした.なお、今回の解説 I では主に通常の STEM 像を 中心に行う.

キーワード:走査透過型電子顕微鏡,高角度環状暗視野走査透過型電子顕微鏡,球面収差補正装置,局所構造解析

1. はじめに

高角度環状暗視野走查透過型電子顕微鏡(HAADF STEM) 像は1980年後半になって初めて格子縞や格子像の撮影に成 功した^{1~3)}.その後,電子線の干渉性や輝度,収束性および 装置の安定性の向上によって高分解能電子顕微鏡(HRTEM) 像と同等の空間分解能を得ている ⁴⁾.更に近年では,球面収 差補正装置の登場によって収束性は飛躍的に向上し subångstrom の分解能になった⁵⁾. その結果,局所領域の原子構 造の決定だけでなく、電子状態の同時測定までもが可能に なった. しかしながら, 定量的局所構造解析の手法として HAADF STEM 法を利用するには、白い点を原子柱の位置と して像を解釈するだけでは不十分である. そこで, これから STEM を使って研究される方を対象に、数式による記述を極 力避け,STEM 像を理解するのに必要不可欠なポイントの説 明を通して本稿を著すことにした.なお、今回の解説 I では 主に通常の STEM 像を中心に行い、次回の解説Ⅱでは球面 収差補正 STEM 像を中心に議論する.

2. STEM 像について

STEM 像の概略図を図1に示した.STEM 像は試料上部の対物レンズによって干渉性の高い収束電子線を形成し,試

^a〒140-0011 東京都品川区東大井1丁目10-40 TEL: 03-3471-6331(代) E-mail: watanabe@tokyo-tmct.ac.jp 2008年3月6日受付 料上をスキャンコイルによって走査して得られる. この収束 した電子線が試料内を伝播し,散乱された電子を試料下部の それぞれの検出器で検知する. 低指数入射の場合は fiberoptic 効果によって,原子柱の位置で電子はより局在する⁶⁰. STEM 像は検出器の形状によって明視野走査透過型電子顕微 鏡(BF STEM)像と ADF STEM 像に大別される. 後述する





ように BF STEM 像の場合は検出器の大きさによって異なる 像が形成されるが、ADF STEM 像の場合は内側の検出角度 を大きくとれば、それぞれの原子柱の位置で熱散漫散乱 (TDS) された電子による非干渉像と見なせ、収束入射電子 線の強度を示した probe 関数と object 関数による convolution 表示で表すことができる⁷⁰. 一方、BF 検出器と同様の位置 に置いた EELS 検出器で検知すれば STEM EELS、試料上部 に設置した EDX 検出器で検知すれば STEM EDX となり、 局所領域の構造決定と電子状態や組成の同時測定もできる.

3. HRTEM 像との相違について

図2はほぼ同じ領域で撮影されたSi/SiO₂界面付近の HRTEM像と内側の検出角度を十分広くとった検出器で撮影 したHAADF STEM像である.HRTEM像のアモルファス SiO₂領域には明瞭なgranular contrast が現れるが,HAADF STEM像では一様な黒いコントラストとなる.また, HRTEM像では界面付近で明瞭なFresnel効果が検知できる が,HAADF STEM像には見られない.Granular contrast や Fresnel効果は像の可干渉性によって生じることから,内側 の検出角を適切に設定すればHAADF STEM像は非干渉像と 見なせることを示している.Fresnel効果は界面付近の構造 解析を複雑にするため,HAADF STEM像は界面の構造解析 には非常に有効な手段である.

4. STEM 像を正しく解釈する

4.1 収束電子線について

ポイント1: 収束角と分解能の関係

試料上面の probe 関数は、収束ディスクを分割し、それぞれの分割された領域を斜め入射させた平面波として表すことによって得られる^{7,8)}:

$$P(\mathbf{R},\mathbf{R}_{0}) = \int A(\mathbf{K}_{1})D(\mathbf{K}_{1})\exp[-iW(\mathbf{K}_{1})]\exp[i\mathbf{K}_{1}\cdot(\mathbf{R}-\mathbf{R}_{0})d\mathbf{K}_{1}|^{2}.$$
(1)

ここで、 $R \ge R_0$ はそれぞれ試料上の座標ベクトルとプロー ブの入射位置、 K_1 は分割された各平面波の試料表面に平行 な波数ベクトルの成分を示し、 $A(K_1)$ は対物レンズの絞り径



図2 (a) Si/SiO₂ 界面での HRTEM 像と(b) ほぼ同領域から 撮影された HAADF STEM 像.加速電圧は 200 kV, 球面収差 係数は 1.0 mm の装置で観察された.

を表す関数である. W(K) は対物レンズの位相関数を示し,

$$W(\mathbf{K}_{\parallel}) = \pi \lambda K_{\parallel}^{2} \left(\frac{C_{s} \lambda^{2} K_{\parallel}^{2}}{2} + \Delta f \right), \tag{2}$$

と表される.ここで、 λ は電子線の波長、 C_s は3次の球面収 差係数である. Δf は1次の球面収差係数であるが、一般的 に焦点外れ量として取り扱う. $D(K_1)$ で表される包絡関数は 色収差係数 (C_c)、加速電圧の変動 ($\Delta E/E$)及び電流変動 ($\Delta I/I$)を使って示すと

$$D(\mathbf{K}_{l}) = \exp\left\{-\frac{\pi^{2}\lambda^{2}K_{l}^{4}C_{c}}{2}\left[\left(\frac{\Delta E}{E}\right)^{2} + 4\left(\frac{\Delta I}{I}\right)^{2}\right]\right\},\tag{3}$$

となる. 図3 (a) は加速電圧 200 kV, $C_s=1.0$ mm, 半収束 角が 10 mrad のとき,各焦点外れ量で計算された probe 関数 を示している. Scherzer 条件は $\Delta f_{opt} = -(\lambda C_s)^{1/2} = -50$ nm であり, 最適な半収束角は $\alpha_{opt} = (4\lambda/C_s)^{1/4} = 10$ mrad である^{8,9)}. この最 適な収束角においては probe 関数のピークが Scherzer 条件 で最大となる.

ここで HAADF STEM 像の分解能について述べておく.先 にも記述したように,HAADF STEM 像は非干渉像であり, probe 関数とobject 関数の convolution によって表されるため,



図3 (a) C_s =1.0 mm における各焦点外れ量での probe 関数と (b) それぞれのレンズ伝達関数.

HAADF STEM 像の空間周波数は probe 関数と object 関数を Fourier 変換した関数同士の積として表される. Object 関数 はレンズ条件に依存しない関数であるため、対物レンズによ る分解能は probe 関数の Fourier 変換が支配する. この関数が 非干渉像におけるレンズ伝達関数として定義されている¹⁰⁰. この伝達関数の有効的な範囲は式(1)に示した絞り関数に よって定義される. 実際には絞りの直径によって制限される K₁成分迄空間周波数の値は許される. 図3(b)に図3(a) と同じ条件で計算されたレンズ伝達関数を示した. どの条件 においても 1.25 Å 以上の分解能は得られない. このことは球 面収差補正を行っても同様で, 球面収差補正を行うだけでは 分解能は変化しない.

では、なぜ球面収差補正を行うと分解能が伸びるのか. こ れは先に示した最適な収束角の式の分母に球面収差係数の依 存項があるためである. 球面収差補正を行うと収束角が広く なり、分解能が伸びる. 加速電圧 200 kV, $C_s = -0.01$ mm, 半収束角 31 mrad の条件において、 Δf_{opt} で計算されたレンズ 伝達関数を図 3 (b) に太線で示した. 分解能は 0.4 Å 迄伸び る.

4.2 HAADF STEM 像について

ポイント2:熱散漫散乱か弾性散乱か

図4は1個のSi原子の弾性散乱強度とTDSの強度を示している.弾性散乱は散乱角度が大きくなると急激に減少するが、TDSは高角度で優勢になるので、Howieは円環状の検出器を用いれば非干渉像が得られることを提案した¹¹⁾.これが、HAADF STEM 像である.例えば、環状検出器の設定角度を $D=60 \sim 160$ mradとして散乱断面積を計算するとTDSによる散乱断面積は弾性散乱のそれより8倍程度大きくなり、HAADF STEM 像はTDS で形成されると見なすことができる^{7,8,12,13)}.

ポイント3: 偽構造が出る条件

HAADF STEM 像は、検出器の取込み角度を適切に設定す れば原子柱の位置は白いコントラストとなり、試料厚さと焦



図4 1個のSi原子の弾性散乱と非弾性散乱強度の検出角度依存性.



図5 (a, b) 異なる二種類の焦点外れ量で撮影された Si(011) の HAADF STEM 像, (c, d) それらのノイズ除去像, (e, f) *d*f=-40 nm と -75 nm で計算された計算像. 矢印は原子柱のな い位置に生じる偽構造である. (g) Si(011) の原子投影図と (h) 各レンズ条件における porbe 関数.

点外れ量に依存しないと信じられていた. しかしながら、条 件によっては焦点外れ量の変化によって像が変化する場合が ある¹⁴⁾. 図5(a) と5(b) は加速電圧 200 kV, C,=1.0 mm, D=60~160 mrad, α=12 mrad の条件で撮影された Si(011)の 実験像である. HAADF STEM 像の実験像は HRTEM 像と比 べて非常に SN 比が悪い. そのため図5(c) と5(d) にノ イズ除去された像を示してある. HAADF STEM 像の画像処 理の詳細に関しては本稿の後半で詳しく記述する. これらの 実験像を再現する焦点外れ量で計算された像を図5(e)と5 (f) に示した^{13,14)}. 図5 (e) と5 (f) はそれぞれ $\Delta f = -40$ nm と *Δf* = −75 nm で計算されている. *Δf* = −40 nm では亜鈴構造 は分離していないが、*Af*=-75 nm でははっきり分離している. さらに、原子柱が存在しない位置(図5中の黒矢印参照)で も明瞭な白い点が生じている. Si(011)の原子投影図とそれ ぞれの焦点外れ量で計算された probe 関数が図 5 (g) と 5 (h) にそれぞれ示されている. 図5 (h) より, *Af*=-75 nm の probe 関数は大きな副極大を持ちプローブが黒矢印の場所(点 P)に位置すると、隣接する原子柱(点 A-F)が副極大と一 致する.電子は原子柱に沿って伝播して TDS を起こすため、 周辺の原子柱からの散乱が本来原子柱のない位置にあたかも 原子柱が存在するかのように白い点として生じ、偽構造を示 す.このような偽構造による解析の間違いを避けるためには、 装置のレンズ係数を正確に理解しておくことが必要である *1. レンズ係数の測定方法は参考文献にゆずるが^{15,16)},球面 収差係数と焦点外れ量は実験像から測定することを推奨す る.尚、球面収差補正された装置では副極大の効果は非常に 小さく無視することができる.

ポイント4:構造と濃度の同時測定

HAADF STEM 像は原子構造解析以外に、そのシミュレー

^{*&}lt;sup>1</sup> 試料厚さによる偽像はほとんど生じないが,ごく稀に厚さに よって強度が変化する場合がある.その詳細に関しては別に報告 する.

ションによる解析からそれぞれの原子柱内の組成も決定で き、局所領域の構造・組成解析が同時にできる唯一の方法で ある. 例として Si に低濃度の As をドープした解析結果を紹 介する¹²⁾. 図 6 (a) の実験像から得られる平均強度プロファ イルと動力学計算との比較からこの領域には約2at.%のAs が存在していることが分かる. 亜鈴構造を構成する強度の不 均一性を動力学計算と比較することによって、各原子柱に存 在するAsの数を見積もることができる. 算出したAsの数 を HAADF STEM 像に重ねた結果を図 6(b) に示す. 原子 分解能で不純物原子の存在を示した結果はこれ以降多数発表 されている^{17,18)}.しかしながら、不純物原子の存在を確認す るだけならば実験像から直接議論することが可能であるが, 不純物原子の濃度を決めるには動力学計算との比較が必要で ある.よく、「コントラストが原子番号の何乗に比例するのか」 という質問を受けるが、Debye-Waller 因子や検出器の条件、 試料の厚さなどに依存するので、特定の定数として示すこと はできない.

ポイント5:画像処理

電子線の干渉性や装置の安定性の向上にもかかわらず,汎用の HAADF STEM 像は HRTEM 像と比べると S/N 比は非常に悪い. これは,検出される散乱電子の信号が微弱なためである. この解決策として Fourier filtering 法¹⁹, deconvolution 法²⁰ および maximum entropy 法(MEM)²¹⁾等の画像処理方法が提案されている. Fourier filtering 法は処理が非常に簡単であるが,処理像に周期性が要求されるため,欠陥等を



図6 (a) Si 中に As をイオン打ち込みした領域の HAADF STEM 像と(b) 不純物 As の二次元分布. 白丸は As が存在し ない原子柱を表しており,黒丸に近づくにつれて As の数が増 す. ただし,原子柱に存在する As の数は最大で3個であった.



図7 Si(011)のHAADF STEM 像と deconvolution 処理像(上段) と処理の概略図 (下段).

含んだ像に利用する場合はマスクサイズ等に注意が必要であ る. 一方, deconvolution 法は HAADF STEM 像が convolution 表示で近似できることを基にした処理で,種々の対象に適用 できるが,処理に用いられる probe 関数の決定方法が問題で ある. 比較的有効な解決方法として,処理像の情報エントロ ピーを最大にするようにレンズ条件を求める方法がある. 図7に Si(011)の HAADF STEM 像とその deconvolution 処理 像を示した.入射プローブに含まれるレンズ収差の効果を取 り除いたことにより,射影構造に対応した object 関数を取り 出すことでき,分解能が上がる. さらに MEM は適切な束縛 条件の下でエントロピーが最大になるような像を得る方法 で,欠陥を含む対象にも容易に利用できる.

全ての画像処理について言えることであるが、処理による 分解能の向上には細心の注意が必要である.実験像に含まれ ていない情報を推論することなく画像処理によって引き出す ことはできない.ポイント1で示したように、HAADF STEM像の分解能は入射プローブの半収束角によって決定さ れるので、画像処理によって引き出される分解能もこの範囲 を超えないことに注意すべきである.

本稿で記したポイントは球面収差補正 STEM 像では考慮 しなくて良いものもあるが, 1.0 mm 程度の球面収差を有す る汎用装置を使用する場合には像の解釈に不可欠な内容であ る.

終わりに,共同研究者の方々,特に株式会社富士通研究所 の小高康稔氏,東京理科大学の中西伸登博士(現:株式会社 ルネサステクノロジ)と倉持幸治氏に深甚な感謝を捧げる.

文 献

- 1) Pennycook, S.J. and Boatner, L.A.: Nature, 336, 565–567 (1988)
- Shin, D.H., Kirkland, E.J. and Silcox, J.: Appl. Phys. Lett., 55, 2456– 2458 (1989)
- Pennycook, S.J. and Jesson, D.E.: Phys. Rev. Lett., 64, 938–941 (1990)

- Pennycook, S.J. and Nellist, P.D.: Impact of Electron and Scanning Probe Microscopy on Material Reseach, Kluwer Academic Publishers, 1999
- Haider, M., Uhlemann, S., Schwan, E., Rose, H., Kabius, B. and Urban, K.: *Nature*, 392, 768–769 (1998)
- 6) Fertig, J. and Rose, H.: Optik, 59, 407 (1981)
- Pennycook, S.J. and Jesson, D.E.: Ultramicroscopy, 37, 14–38 (1991)
- Watanabe, K., Nakanishi, N., Yamazaki, T., Kawasaki, M., Hashimoto, I. and Shiojiri, M.: *phys. stat. sol. (b)*, 235, 179–188 (2003)
- 9) Scherzer, O.: Z. Phys., 101, 593 (1936)
- Nellist, P.D. and Pennycook, S.J.: *Phys. Rev. Lett.*, 81, 4156–4159 (1998)
- 11) Howie, A.: J. Microscopy, 117, 11 (1979)
- Yamazaki, T., Watanabe, K., Kikuchi, Y., Kawasaki, M., Hashimoto, I. and Shiojiri, M.: *Phys. Rev. B*, 61, 13833–13839 (2000)
- Watanabe, K., Yamazaki, T., Hashimoto, I. and Shiojiri, M.: *Phys. Rev. B*, 64, 115432 (2001)
- Watanabe, K., Yamazaki, T., Kikuchi, Y., Kotaka, Y., Kawasaki, M., Hashimoto, I. and Shiojiri, M.: *Phys. Rev. B*, 63, 085316 (2001)
- Yamazaki, T., Watanabe, K., Kotaka, Y. and Kikuchi, Y.: Ultramicroscopy, 106, 153–163 (2006)
- 16) Kuramochi, K., Yamazaki, T., Kotaka, Y., Kikuchi, Y., Hashimoto, I. and Watanabe, K.: Ultramicroscopy, 108, 339–345 (2008)
- 17) Kawasaki, M., Yamazaki, T., Sato, S., Watanabe, K. and Shiojiri, M.: *Phil. Mag. A*, 81, 245–260 (2001)
- 18) Voyles, P.M., Muller, D.A., Grazul, J.L., Citrin, P.H. and Gossmann, H.-J.L.: *Nature*, 416, 826–829 (2002)
- Williams, D.B. and Carter, C.B.: Transmission electron microscopy, Plenum, NewYork, 1996
- Watanabe, K., Kotaka, Y., Nakanishi, N., Yamazaki, T., Hashimoto, I. and Shiojiri, M.: *Ultramicroscopy*, 92, 191–199 (2002)
- Nakanishi, N., Kotaka, Y. and Yamazaki, T.: Ultramicroscopy, 106, 233–239 (2006)