

佐藤 貢 Mitsugu Sato

佐藤 貢 1982年日立製作所入社 株式会社日立ハイテクノロジーズ 研究開発本部 所属 現在 走査電子顕微鏡の研究開発に従事 日本顕微鏡学会会員 工学博士



走査電子顕微鏡(SEM)の分解能は0.4 nmの領域に入 り,加速電圧の面でも100 Vまでの極低加速領域で高分解 能観察ができるようになった。こうしたSEMの高性能化の背 景には,曲率100 nmの陰極先端からトンネル効果で電子 を引き出す電界放出形と呼ばれる高輝度電子源技術があ る。電界放出形電子源を安定に動作させるには,10⁻⁸Paの 超高真空を作り出す真空技術が必要となる。

日立は、他社に先駆けて電界放出形電子源の実用化に成功し、以来、超高分解能SEMの事業分野でトップシェア製品を生み出してきた。高輝度電子源技術の確立により、SEMは単なる形態観察のツールから半導体計測分野へと用途を拡大し、大きなビジネスに成長した。

一方,高輝度電子源の開発後,対物レンズの高性能化, 信号検出系の高感度化・高機能化と,技術革新を続けてサ ブナノメートルの領域でSEMが使えるようになった。さらに, ダメージレスという方向では,試料に負の電圧を印加して電 子線を試料直前で減速するリターディング法の実用化により, 100Vの極低加速でも高分解能観察ができるようになった。

こうした超高分解能走査電子顕微鏡技術は、半導体分野 はもとより、触媒やナノチューブの研究など、ナノテクの世 界をひらく強力なツールとして定着している。今後は、多極 子による収差補正技術や画像処理技術など、高性能化の新 たなブレークスルーが期待される。

1 はじめに

走査電子顕微鏡(SEM:Scanning Electron Microscope) は、陰極線オシログラフの研究の中で1935年にベルリン 工科大学のM.Knollによって考案され¹⁾、ケンブリッジ大 学のC.W.Oatley教授のグループによって初期のSEMが開 発された²⁾。SEMの商用機は、1965年に英国のCambridge Instrument社から最初に発売され、その後、日本でも製品 化が始まった。そして、今日までに目覚ましい進歩を遂 げた。また、その用途も単なる形態観察から半導体デバ イスの寸法計測や欠陥検査・解析に広がり、SEMはバイ オ分野や材料分野の研究開発のみならず、急速に微細化 が進む半導体分野にも深く浸透していった。SEMの高性 能化が進むと、さらに高度なアプリケーションが可能に なり,例えば,次世代エネルギーとして期待が高まる燃料電池やカーボンナノチューブに代表されるナノ材料の研究など,ナノテクの世界をひらく重要な役割を担うようになった。

SEMは,電子源から発生した一次電子線を試料上に細く絞って走査し,試料から発生する信号電子を検出して 試料の拡大像を得る装置である(図1参照)。

したがって,その性能を左右する基本要素は,電子線 を発生する電子源,電子線を試料上に細く絞る対物レン ズ(電子光学系),そして試料から発生する信号電子を検 出する信号検出系である。SEMの基本要素が開発された 後,電子源の高輝度化,電子光学系の高分解能化,信号 検出系の高感度化・多機能化の順に技術革新が進んだ。 また,この間,SEMの電子光学系だけでなく,制御系に 関しても飛躍的な進歩を遂げている。高輝度電子源を搭載した初期の超高分解能SEM(HFS-2形,1972年発売)と 最新機種(S-4800形,S-5500形)の外観を図2に示す。本体(電子光学系),制御系ともに,この35年間で大きく変化したことがわかる。HFS-2形からスタートした日立の 超高分解能SEMは,半導体分野向けも含め,累積で7,000 台以上を納入している。今後の技術動向としては,多極 子による収差補正技術が,電子レンズの性能限界を超え るブレークスルーとして期待されている。

ここでは,こうしたSEMの高性能化を支える技術について述べる。



図1 走査電子顕微鏡 SEM の構成 走査電子顕微鏡の構成の概略を示す。



図2 超高分解能SEMの外観

高輝度電子源を搭載した初期モデル(a)と,最新モデル(b)(c)を示す。

2 超高分解能を実現した電界放出形電子源

現在のSEMに用いられている代表的な電子源(タング ステンフィラメント形,電界放出形)を図3に示す。SEM が製品化された当初は,図3(a)に示すタングステンフィ ラメントの陰極が用いられた。この電子源では,2,000 K 程度に通電加熱したフィラメントから熱エネルギーで放 出する電子を一次電子線として用いる。このような電子 は,エネルギーのばらつきが約2 eVであり,輝度も10⁶ A /cm²/srが限界である。このため,当時は数十nmの分解能 が限界であった^{3),4)}。

1960年代後半,シカゴ大学のA.V.Creweらによってタン グステンフィラメントの約1,000倍の輝度を有する電界放 出形電子源[FE:Field Emission,図3(b)参照]〕が開 発され⁵⁾,SEMの分解能が数nm(加速電圧30kV)へと 飛躍的に向上した⁶⁾。タングステンフィラメントの熱電 子形電子源と電界放出形電子源(FE電子源)のSEMで得 られる像の比較を図4に示す。

日立ではA.V.Crewe博士の指導を受けて,いち早くFE電 子源の実用化に取り組み,1972年に最初の電界放出形走 査電子顕微鏡〔HFS-2形FE-SEM,図2(a)参照〕を市場 に投入した。FE電子源では,先端曲率を約100 nm に化



図3 熱電子形陰極と電界放出(FE 形陰極 タングステンフィラメントタイプの熱電子形陰極を(a)に,電界放出形の陰極(先 端の曲率半径は約100 nm) 友(b)に示す。



図4 熱電子形電子源と電界放出形電子源のSEM像の違い タングステンフィラメントの熱電子形電子源を搭載したSEMの画像を(a)に,電 界放出形電子源を搭載したSEMの画像を(b)に示す。

学研磨したタングステン単結晶を陰極として,室温で動 作させる。この陰極に3~6kVの電圧を印加すると陰極 先端に強電界が形成され,陰極からトンネル効果で電子 が飛び出す。この電子源は,高輝度なだけでなく,エネ ルギーのばらつきが約0.2 eVと非常に小さく,超高分解 能に適している。しかし,この理想的な電子源を安定に 動作させるには,10⁸ Paの超高真空が必要である。一般 に,金属に電子が衝突するとその表面からガス分子が放 出するため,電子ビームを出した状態で10⁻⁸ Paを保持す ることが大きな課題であった。そのため,FE電子源開発 における最初の10年間は主にFE電子源を安定動作させる 真空技術の確立に注力された。そして,大量の電子が衝 突する陽極を電子銃内の超高真空下で直接加熱するイン ナーベーク技術と表面処理ノウハウの蓄積により,FE電 子源の安定動作を実現した。

一方,半導体分野においては,パターンの微細化が進み,1980年代初頭に光学顕微鏡によるパターン検査が行き詰まってきた。このとき,光学顕微鏡に替わる検査技術としてFE技術が注目された。FE電子源の実用化で,低加速電圧で高分解能なSEMが実現され,デバイスにダメージを与えない低加速電子ビームでパターン検査が可能になった。この目的で開発した測長SEMは日立のトップシェアビジネスに成長した。

3 対物レンズの高分解能化

FE電子源の実用化によりSEMの分解能が大幅に向上し, これまで見えなかったものが見えるようになると,アプ リケーションが拡大してさらなる高分解能化の要求が出 てきた。こうした市場ニーズに応えるため,次の手段と して対物レンズの高分解能化(低収差化)が進められた。 一般に,対物レンズを短焦点で動作させると収差が小さ くなって分解能が向上する。そこで,短焦点動作に適し た対物レンズの開発が進められた。

一次電子線 Upper Upper 検出器 検出器 磁路 磁路 磁路 試料 Lower 検出器 (a)アウトレンズ形 (b)インレンズ形 (c)セミインレンズ形

現在のSEMに用いられている各種対物レンズの断面形

状を図5に示す。SEMが開発された初期の対物レンズは, 図5(a)に示すアウトレンズ形と呼ばれる形状であり, 試料からの信号電子は対物レンズ下方の検出器(Lower検 出器)で検出される。一次電子線は,レンズ磁路のギャッ プ部から漏洩(えい)する磁界で集束されるため,レ ンズ磁界領域と試料との距離で焦点距離が決まる。アウ トレンズ形の場合,図5(a)からわかるように磁路の ギャップ部が試料から離れており,短焦点動作が困難で ある。そこで,対物レンズを短焦点で動作させるために, 図5(b)に示すインレンズ形が開発された⁷⁾。インレン ズ形では,数mm角の小形試料をレンズ磁界中(磁路の ギャップ部)に配置し,試料から発生する信号電子を対 物レンズ上方に配置した検出器(Upper検出器)で検出す る。インレンズ形FE-SEMの実現により加速電圧30 kVの 分解能が2 nmから0.7 nmに向上し,最新のインレンズ形



(a)アウトレンズ形

(b)セミインレンズ形

図6 アウトレンズ形とセミインレンズ形の分解能の比較 試料はTO膜,加速電圧は2kVである。



図7 セミインレンズ方式の通常のSEM像とリターディング法で取得したSEM像の比較 照射電圧は500 Vである。



図8 照射電圧100Vの極低加速観察例 試料はメンブレンフィルタ,装置はS-4800形/リターディングモードである。

図5 各種対物レンズの断面形状 現在のSEMに用いられている各種対物レンズの断面形状を示す。

FE-SEM(S-5500形)では0.4 nmの分解能を実現している。

一方,デバイスの微細化が進むにつれて,開発当初15 nmであった測長SEMの分解能では不足になってきた。高 分解能化が可能なインレンズ形はウェーハサイズへの対 応が困難なため,大形試料に対する高分解能化の手段と して,図5(c)に示すセミインレンズ形が開発された⁸⁾。 セミインレンズ形では,磁路のギャップをレンズ下方 (試料側)に配置してレンズ磁界を試料側に形成する。こ のとき一次電子線の集束作用が対物レンズの下方で発生 するため,ウェーハサイズの大形試料に対しても短焦点 動作が実現できる。この方式により,測長SEMの分解能 が15 nmから8 nmに向上した。アウトレンズ形とセミイ ンレンズ形のFE-SEMで取得した像の違い(加速電圧2 kV, 試料:ITO膜)を図6に示す。

対物レンズの短焦点化に加え,さらなる高分解能化の 手段としてリターディング法(減速法)が実用化された。 リターディング法は,試料に負の電圧を印加して一次電 子線を試料直前で減速する方法である。例えば,一次電 子線を電子銃で2 kV に加速し, 試料に-1.5 kVを印加すれ ば,試料に照射される一次電子線は500 Vに減速される。 この方法で試料照射電圧1 kVの分解能が2 nmから1.4 nm に向上した⁹⁾。セミインレンズ形 (S-4800形) で取得した 加速電圧500 VのSEM像と, 同照射電圧でリターディン グ法(試料印加電圧:-1.5kV)を適用したSEM像の比較 を図7に示す。試料は分解能評価用の金粒子である。 リター ディング法の大きな利点は,100V程度の極低加速領域 での高分解能アプリケーションが可能になることである。 ビームダメージに非常に敏感なメンブレンフィルタを照 射電圧100 Vで観察した例を図8に示す。100 Vの照射電 圧では、メンブレンフィルタがダメージなく観察できて いる。

各種対物レンズ方式の分解能と加速電圧の関係を図9 に示す。セミインレンズ形は特に低加速電圧の高分解能 観察,インレンズ形は高加速電圧の高分解能観察に最も 適していると言える。





4 信号検出系の高性能化

4.1 一次電子線を偏向しない信号検出技術

SEMの信号検出器は,図1に示したようにシンチレー タと光電子増倍管で構成され,シンチレータの表面には 信号電子を加速して衝突させるために+10 kVの高電圧が 印加される。一方,対物レンズ短焦点化のために検出器 が対物レンズ上部に配置されると,シンチレータへの印 加電圧(+10 kV)で一次電子線も偏向作用を受けて一次 電子線を対物レンズの中心に通すのが困難になる。その ため,一次電子線に偏向作用を与えない信号検出技術が 高分解能SEMの性能を最大限に引き出すための課題とな った。この課題を解決する技術として,電界(E)と磁 界(B)を交叉(さ)させるExB(E cross B)方式の信号検 出系が開発された¹⁰⁾。

ExB方式の信号検出系の構成を図10に示す。ExBでは, メッシュ電極と対向電極で電界Eを発生させ,これと直 交する方向に磁界Bを発生させる。一次電子線は電界と 磁界からそれぞれ逆向きの力を受けるため,両者が互い に打ち消すように電界と磁界の強さを設定すると一次電 子線は偏向されない。一方,信号電子は一次電子線と逆 向きに進行するため,磁界から受ける力が一次電子と逆 向きになる。したがって,信号電子は電界と磁界の両方 からメッシュ電極側に強い偏向作用を受けて,メッシュ 電極を通過してUpper検出器のシンチレータに到達する。 4.2 試料情報の弁別

試料から放出される信号電子にはさまざまな情報が含 まれ,観察目的によっては,特定の信号成分を弁別する ことが有効である。そこで,高感度信号検出技術に加え て,試料情報を弁別して可視化するための試料情報制御 (弁別)技術が開発された。最近のFE-SEM(S-5200形,S-5500形,S-4800形)で弁別できる試料信号を図11に示す。 試料からの信号電子は,エネルギーの低い二次電子 (SE:Secondary Electron)とエネルギーの高い反射電子



ExB(EcrossB)方式の信号検出系の構成を示す。

(BSE: Backscattered Electron)に大別できる。BSEはその 放出方向によって凹凸情報や組成情報が異なるため,BSE を高角成分(BSE-H)と低角成分(BSE-L)に分けて検出 する機能を設けている¹¹)。

Niを含有したアルミナ(絶縁物)を,S-5200形の各信 号モード(SE,BSE-L,BSE-H)で観察したSEM像と,S-4800形のLower検出器で観察したSEM像を図12に示す。同 図に示すように,この試料の場合,弁別する信号によっ て可視化される情報が大きく異なることがわかる。



図11 試料からの信号電子の弁別(Upper検出器) 最近のFE-SEMで弁別できる試料信号を示す。



図12 各種信号のコントラストの違い(1) 加速電田2 kV,試料はアルミナ/ニッケルナノコンボジット(試料提供:大阪大学産 業科学研究所 関野徹先生),装置は5-5200形/S-4800形である。



図13 各種信号のコントラストの違い(2) 加速電圧は2 kV,試料は触媒(C/Pt),装置はS-5200形である。

炭素(C)と白金(Pt)微粒子から成る触媒の観察例 を図13に示す。この場合,二次電子では炭素の表面情報 がよく可視化され,低角反射電子(BSE-L)では比較的 表面付近の白金微粒子と凹凸情報が可視化されている。 一方,高角反射電子(BSE-H)は主にPt微粒子の情報(組 成情報)が主体であり,この情報と二次電子情報とを合 成すると,図13(d)のように表面とPt微粒子の両方が高コ ントラストで可視化できて白金の分散状態がよくわかる。

4.3 透過電子の情報制御

試料の内部構造を高分解能に観察するには,試料を透 過した電子を信号電子として用いるのが有効である。こ れを走査透過電子顕微鏡(STEM:Scanning Transmission Electron Microscope)法という。試料を数100 nm以下に薄 膜化すると,通常のSEMの加速電圧(30 kV)でも一次 電子線が容易に透過する。試料を透過した電子(透過電 子)には試料の内部情報が反映されるが,その情報は透 過電子の散乱角によって異なる。散乱角の違いによる透 過信号の分類を図14に示す。散乱角が0(軸上)を含む 範囲の透過信号を暗視野信号,軸上を含まない散乱角範 囲の透過信号を暗視野信号という。明視野信号には,試 料の粗密情報や電子の回折情報などが含まれる。一方, 暗視野信号は,その検出散乱角によって可視化される情 報が異なることが知られている。軽い元素と重い元素に 対する散乱角と散乱強度の関係を図15に示す。重い元素



図14 透過電子の明視野信号と暗視野信号 散乱角の違いによる透過信号の分類を示す。







図16 各種信号のコントラストの違い(3)

加速電圧は30 kV ,試料はCNT(Feを内包),装置はS-5500形である。

ほど透過電子の散乱角が大きくなるため,検出散乱角を 適切に設定すると,試料の原子番号差が可視化できる。

カーボンナノチューブ(CNT)を二次電子,明視野透 過電子,および検出散乱角の異なる暗視野透過電子でそ れぞれ可視化した像を図16に示す。このCNTには鉄の微 粒子が内包されており,この分布状態を他の情報と分離 して最もよく可視化できるのが,図16(d)の暗視野像 (散乱角:200~480 mrad)である。暗視野信号の適切な 検出散乱角は,試料の構成元素や厚さによって異なるた め,最新のインレンズSEM(S-5500形)では,アニュラー 形暗視野信号検出器を光軸上で移動して検出散乱角の範 囲を制御し,暗視野信号の情報弁別を可能にしている。

5 おわりに

SEMは1935年に考案されて以来,今日までに飛躍的な 進歩を遂げた。特に,FE電子源は超高分解能SEMの実現 に欠かせない画期的な技術であり,この電子源でSEMの 性能を初めて電子の波長限界(回折限界)まで引き出す ことができた。その後,対物レンズや信号検出系の技術 革新により,さらなる高分解能化と高コントラスト化が 図られ,超高分解能SEMは半導体や材料,バイオなどの 最先端分野の研究開発に欠かせないツールとして定着し ている。

今後の技術動向としては,図17に示すような多極子を 用いた収差補正技術が分解能に対する次のプレークスルー として期待されている。この技術は,SEMの分解能を制 限する対物レンズの球面収差と色収差をキャンセルする 逆極性の収差を発生させる技術である。収差補正技術は, 加速電圧が100 kV以上の透過電子顕微鏡や走査透過電子



Professional Report

図17 多極子による収差補正器の例 SEMの分解能を制限する対物レンズの球面収差と色収差をキャンセルする逆極性の収差を発生させる技術である。

顕微鏡では実用レベルまで確立されているが,加速電圧 の低いSEMの分野ではまだ課題が残っている。今後, SEMの収差補正技術の確立により,さらなる高分解能観 察や微小領域の高感度分析が期待できる。また,各種画 像処理技術の進歩と相まって,より高機能でユーザビリ ティの高い走査電子顕微鏡へと技術革新が進むものと考 える。

最後に,この論文の作成にあたってご支援,ご協力を いただいた日立製作所中央研究所の川崎氏,品田氏,日 立ハイテクノロジーズ 那珂アプリケーションセンタの中 川氏,多持氏,先端解析システム第1設計部技術顧問の齊 藤氏,先端解析システム第1設計部の伊東氏ほか,関係者 の方々に深く感謝の意を表する次第である。

参考文献

- 1) M.Knoll, Aufladepotentiel und Sekundäremission elektronenbestrahlter Körper, Z tech Phys 16, 467(1935)
- McMullan, An improved scanning electron microscope for opaque specimens, Proc. Inst. Electr. Engrs 100, Part II, 245(1953)
- O. C. Well, The construction of a scanning electron microscope and its application to the study of fibers, PhD Dissertation, Cambridge University (1957)
- C. W. Oatley et al. : The examination of p-n junctions in the scanning electron microscope, J. Electronics 2, 569(1957)
- 5) A.V. Crewe et al. : Electron Gun using a field emission source, Rev. Sci. Instrum., 39, 576(1968)
- 6) T. Komoda and et al. : SEM Symp., Vol. I, 129(1972)
- 7) T. Nagatani et al. : Scanning Microsc., 1, 901(1987)
- 8) 大高,外:日本学術振興会 荷電粒子ビームの工業への応用 第132委員会 第109回研究会,159(1989)
- 9) A. Muto et al. : Proc. Microscopy and Microanalysis 9, Suppl.2, 146(2003)
- 10) M. Sato et al. : Proc. SPIE 2014, 17(1993)
- 11) M. Sato et al. : Recent Res. Devel. Vacuum Sci. & Tech., Vol.3, 263(2001)