

し はじめに

ナノテクノロジー、ナノマシン、ナノ粒子配合など、マイク ロに替わってナノという単語が日常的に使われるようになっ て久しい。1ナノメートル(1 nm)は1 mの10億分の1であ り、直感的に理解するのは難しいが、原子レベルと言えば、 そのスケールの小ささが想像できる。走査透過電子顕微鏡法 (Scanning Transmission Electron Microscopy: STEM)は、 このような微視的レベルで様々な材料を評価する手法である。 金属・鉄鋼分野でも、ナノオーダーの析出物、原子数層の厚さ の結晶粒界、あるいは厚さ数ナノメートルの不動態皮膜、など の結晶構造や化学組成がSTEMおよびSTEMに付帯する機能 によって明らかにされ、材料開発に大きく寄与してきた¹⁾。

STEMは当初、透過電子顕微鏡法(Transmission Electron Microscopy: TEM)に付随する機能として用いられてきた。 しかし、球面収差(Cs)補正を頂点する電子線を細く絞る技 術が進歩したこと、あるいはエネルギー分散型X線分光法 (Energy-Dispersive X-ray Spectroscopy: EDXS)や電子エ ネルギー損失分光法(Electron Energy-Loss Spectroscopy: EELS)などの分析手法との相性がよいことから、近年STEM がメインとして使用される先端材料解析事例が増えている。

本稿では、STEMおよびSTEMに付帯する機能について、 基本原理と最近の技術動向を整理する。後者については、主 に弾性散乱電子の散乱角の違いをコントラストとして反映す るSTEM、特性X線のエネルギーより元素を特定する高感度 EDXS、非弾性散乱電子のエネルギー損失スペクトルより元素の 特定および電子状態を可視化するEELS、および、特殊ホルダー を用いたその場観察について、取得データを交えて紹介する。

2 入射電子と試料の相互作用

試料に電子ビームを照射すると、入射電子は試料中の原子 や試料の有する磁場/電場と相互作用し、多様な信号が発生 する。図1に入射電子と試料の相互作用に起因して発生する 代表的な信号を示す。相互作用を起こした入射電子のうち、 試料とエネルギーのやり取りがない電子を弾性散乱電子と呼 ぶ。弾性散乱は、原子核や試料電場によるクーロン力、あるい



図1 入射電子と試料の相互作用により発生する信号 信号は、一次電子(緑実線)、二次電子(青実線)、電磁波(橙破線) に大別される。この他、試料内電流として消費される電子も存 在する (Online version in color.)

は、試料磁場によるローレンツ力により生じる。弾性散乱電子 の強度はSTEM像のコントラストを形成する主要因であり、 弾性散乱電子の二次元分布は電子回折図形としても確認可能 である。入射電子により試料中の電子が弾き出される場合、 試料中から弾き出された電子を入射電子 (一次電子) に対し て二次電子と呼び、SEMにおける二次電子像形成に用いられ る。一方、衝突によりエネルギーの一部を失った入射電子を、 非弾性散乱電子と呼ぶ。非弾性散乱電子のうち後方散乱電子 は、やはりSEMにおいて反射電子像の結像に用いられる。 試 料を透過した非弾性散乱電子の損失エネルギーの強度分布は EELSにおける損失スペクトルとして検出される。 試料から 弾き出された電子のエネルギー準位に、より高いエネルギー 準位の電子が遷移すると、余剰分のエネルギーに起因して特 性X線やカソードルミネッセンス (CathodoLuminescence: CL)、オージェ電子が発生する。特性X線は、EDXSや、電 子プローブマイクロアナライザ (Electron Probe Micro Analyzer: EPMA) に代表される波長分散型X線分光法 (Wavelength Dispersive X-ray Spectroscopy: WDXS) によ りX線スペクトルとして検出される。CLおよびオージェ電 子は、CL分光法およびオージェ電子分光法 (Auger Electron Spectroscopy: AES) により検出可能である。

3、Cs補正STEMによる高分解能観察

STEMは、細く集束させた電子プローブを用いて観察領 域を走査し、試料を透過した電子を用いて結像する手法であ る。透過した電子の強度および散乱角分布の違いがSTEM像 のコントラストを形成する。電子を光源とする電子顕微鏡法 全般に共通する利点は、電子ビームを使用することにより得 られる高い空間分解能である。可視光線の波長がおよそ400 nmから800 nmの範囲であるのに対し、200 kVの電圧で加速 された電子ビームの波長は0.0025 nmである。加速電圧が高 いほど電子ビームの波長は短くなる。これは、TEMのように 波の干渉原理を用いる場合、光よりも電子の方が小さな物体 を認識できることを意味する。STEMは試料を透過させた電 子を用いて結像するTEMの付帯機能として搭載されること が多かったが、近年ではSEMに搭載されることも多い。電子 の透過能は加速電圧に依存し、一般的には、SEM-STEMの場 合30 kV前後、TEM-STEMの場合100 kVから300 kVの加速 電圧で使用される。

STEMの空間分解能は電子プローブの径に大きく依存す る。電子ビームを集束するために電磁レンズが使用される が、電磁レンズは光学レンズと異なり凹レンズを作成するこ とができないことから、電子プローブはレンズ収差を含む ことになり、究極的な細いプローブを作ることができなかっ た。細い電子プローブを作成する上での技術革新は、最も大きな収差であるCs補正技術が登場したことである²⁾。Cs補 正技術は、球面収差の大部分を取り除き、従来よりも細い ビームを使用することが可能となり空間分解能が向上した。

STEMは、0~10 mrad程度の散乱角の小さな透過電子を 用いて結像することで明視野 (Bright Field:BF) 像を、数 10 mrad程度の散乱角の透過電子を用いて結像することで暗 視野 (Dark Field:DF) 像を得る。通常、DF検出器はドーナ ツ型の環状検出器を用いることから、環状暗視野 (Annular Dark Field:ADF) 像と呼ばれる。特に、数10~200 mrad程 度の高角散乱電子を用いて結像した像を高角度環状暗視野 (High-Angle Annular Dark Field:HAADF) 像と呼ぶ。散乱 角が大きいほど熱散漫散乱の寄与が大きくなり、平均原子番 号に依存したコントラストに近づく。

高分解能STEM観察の一例として、実車モーター材とし て用いられているネオジム磁石のSTEM像を図2に示す。 使用したSTEM装置は、Cs補正器を搭載した日本電子製 JEM-ARM200Fである。原子カラムに対応する位置は、BF 像およびHAADF像でそれぞれ暗い点および明るい点とし て認められ、HAADF像の右下に示した[110]方位から見た Nd2Fe14B結晶構造と一致する。Nd原子位置は明瞭に認識 できる一方、Fe原子位置の一部は近接しすぎており不明瞭 である。使用した装置の空間分解能は、BF像およびHAADF 像でそれぞれ136 pmおよび78 pmであるが、近年では50 pm程度の空間分解能を保証した商用機も出ている。後述の EDXSやEELSと組み合わせることで、原子カラムオーダー での元素分析も可能である³⁵⁰。

近年は複数のADF検出器を搭載した装置も多く、一度の スキャンで取り込み角の異なる複数のSTEM像を取得する こともできる。また、一つの検出器が複数領域に分かれた分 割検出器や、ピクセル検出器も登場した。分割検出器やピク セル検出器を用いることで、後処理で散乱情報を選択して



図2 Nd₂Fe1₄B結晶の [110] 方位に沿って取得したBF-STEM像(左) とHAADF-STEM像(右) BF像における暗い点とHAADF像における明るい点は、原子カ ラム位置に対応する。HAADF像の右下に、Nd₂Fe1₄B結晶の構 造モデルを示す (Online version in color.) 結像することが可能となる。散乱情報を分割して取得するメ リットの一つに、微分位相コントラスト(Differential Phase Contrast:DPC)法^{6,7)}が挙げられる。DPC法は、入射電子が 試料の電場/磁場によりクーロン力/ローレンツ力を受け て偏向する現象を検出する手法であり、試料の電場/磁場に 対応したコントラストを得ることができる。その他の有用な STEM機能として、試料をSTEM装置内で連続的に傾斜して 取得したSTEM像から3次元像を構築するSTEMトモグラ フィーも実施可能である⁸⁾。後述のEDXSやEELSと併用する ことで、元素マップを用いたトモグラフィーも可能となる⁹⁾。

高感度EDXSによる局所元素分析

STEMに搭載される分析機器のうち、最も幅広く使用され るのはEDXSだろう。上述の通り、EDXSは元素固有のエネ ルギー値を有する特性X線を検出する手法の一つである。類 似の手法にWDXSがあるが、幅広いエネルギー範囲を一度 に測定可能である点がEDXSの利点である。原理上は、L殻 に電子を有するLi以降の元素がEDXSの検出対象元素とな る。励起状態から基底状態に戻る緩和過程には、特性X線放 出による緩和とAuger電子放出による緩和過程があり、軽元 素ではもっぱら後者が支配的であることから、一般論として EDXS分析は微量軽元素検出には不向きである。検出効率を 上げるためには、①検出素子を試料に近づける、②検出素子 の大面積化もしくは複数個の検出器の設置により検出面積 を増やす、③Si (Li) 検出器ではなくSDD検出器などの検出 効率の高い検出器を使用する、④検出器のウインドウレス化 により試料と検出素子の間の障害物を取り除く、⑤照射ビー ムの電流値を高くすることにより特性X線の発生効率を上げ る、のいずれかが必要となる。

STEM-EDXS分析の例として、SiC基材とSi酸化膜の界 面の元素マップ取得例を図3に示す。使用した装置はFEI製 TalosF200Xである。本装置のEDXSシステムは、対物レンズ 組み込み型の4つのウインドウレスSDD検出器(総検出立体 角:0.9 strad)で構成され、上記②③④の点で検出効率が高 い。元素マップおよびライン抽出プロファイルでは、SiCと Si酸化膜の界面近傍でNの強度が高い傾向がわかる。Si酸化 膜は、ドライ酸化後にNO熱処理およびN2熱処理を加えるこ とにより形成されたもので、界面特性を改善する手法として 知られる。スタンダードレス薄膜近似法により簡易定量計算 した結果、界面近傍でのN濃度(at%)は1~2%であると見 積もられた。検出効率が向上したことで、従来EDXSで苦手 とされた軽元素や微量元素に対しても、議論可能なデータを 取得することができるようになった意義は大きい。また、検 出効率が高いことは、従来と同じ時間の分析で、S/Nの高い

データあるいは高解像度のデータの取得が可能であるとい うことでもある。高解像度のEDXS面分析を応用した例とし て、排ガス浄化触媒中の貴金属粒子の粒度解析例を図4に示 す¹⁰⁾。触媒貴金属粒子の粒度解析では、担体と貴金属の元素 組み合わせや試料厚みの影響によりSTEM像のコントラス トから貴金属粒子を識別することが困難である場合も多い が、EDXS面分析結果を用いて粒度解析することでSTEM像 では認識困難な貴金属粒子も解析することが可能となる。ま た、貴金属粒子が数nmから数100 nmまでの幅広い分布を 持つ場合、測定倍率を変化させて分析する必要があり、今 回、貴金属粒径の度数を担体領域の面積を用いて規格化する ことで、異なる倍率で実施した分析結果を同一のヒストグラ ムに表示した。図4に示すヒストグラムは、数nmから数100 nmまでの幅広い粒子サイズを網羅できていることがわかる。 STEM-EDXSで測定したPd粒子の平均粒子径は約40 nmと 算出された。別途、COパルス吸着法で算出したPd粒径換算 値は約37 nmと近い値を示した。 局所的な情報に偏りがちな STEM-EDXSで試料の代表性を示す解析結果を得られたこ とは本手法の有用性を示し、自動車用の排ガス浄化触媒に限 らず粒度分布評価手法として広く応用可能であると考えられ る。

STEM-EELSによる元素状態分析

入射電子と物質間の相互作用によって発生した非弾性散 乱電子を用いて元素同定や状態解析を行うEELSは、一般的 に130 eV程度のエネルギー分解能しかないEDXSに比べて 状態解析まで出来る点が最大の特徴である。得られる損失ス



図3 SiCと酸化膜界面のEDX元素マップ EDXスペクトルマップより計算したネットカウント元素マッ プ。右図は、SiO₂からSiCにかけて界面方向に全積算して抽 出した元素プロファイルで、下段は上段の拡大表示 (Online version in color.)

ペクトルのエネルギー分解能は入射電子の初期のエネルギー 分解能に依存し、ゼロロスピークの半値幅として見積もられ る。一般的な Cold-FEGの加速電圧 200 kV でのエネルギー 分解能は、数100 meV程度であるが、単色化装置を搭載する ことで、数10 meV以下のエネルギー分解能を達成可能であ る¹¹⁾。EELSにおいては、高エネルギー損失領域ほど散乱断 面積が急減するため、一般的な CCD検出器を用いる場合2 keV以下程度のスペクトルが対象となるが、近年、電子直接 検出型の検出器の登場により5 keV以上の高エネルギー損失 領域のスペクトル取得も可能になっている¹²⁾。EELS スペク トルで損失エネルギーが数10 eV以下の領域は Low Loss ス ペクトルと呼ばれ、バンド間遷移やプラズモンといった価電 子励起を反映したスペクトルが現れる。例えば、Low Loss ス ペクトルから、誘電関数および誘電関数から計算される誘電 率を議論することも可能である^{13,14)}。一方、数10 eV以上の領 域はCore Loss スペクトルと呼ばれ、元素固有のエネルギー 位置に内核電子励起を反映したスペクトルが現れる。EELS で得られるCore Loss スペクトルは、X線吸収分光法 (X-ray Absorption Spectroscopy: XAS) で得られる、X線吸収微細 構造 (X-ray Absorption Fine Structure: XAFS) スペクトル と類似のスペクトルである。XAFSに対するSTEM-EELSの 優位性は、空間分解能が高くナノオーダーで分析位置を制御 できる点にある。Core Loss スペクトルの吸収端より高エネ ルギー側のスペクトル形状は非占有電子軌道の状態を反映す ることから、スペクトルの形状特徴から元素の電子状態を議 論することが可能となる。

Core Loss スペクトルの例として、ウスタイト (FeO) と ヘマタイト (α -Fe₂O₃)のOのK端スペクトル、および、ウス タイト、ヘマタイトおよびフェライト (α -Fe)のFeのL端 スペクトルを図5に示す。EELSスペクトルは、前述のJEM-



図4 排ガス浄化触媒のSTEM-EDXS元素マップ(左)とPd粒径のヒストグラム(右) 度数を単体面積で規格化することで、異なる倍率の分析結果を同一ヒストグラムに 示した (Online version in color.)



図5 Fe酸化物より取得したOのK端スペクトル(左)とFeのL端スペクトル(右) 点線はウスタイトのピークトップ位置に引いた補助線。特徴的なピーク形 状を示す位置に赤矢印を示す (Online version in color.)

ARM200Fで取得した。OのK端スペクトルでは、532 eV付 近にピークが認められる。これは、Oの1sから、Oの2pとFe の4s4pからなる非占有の混成軌道への遷移に相当する¹⁵⁻¹⁷⁾。 532 eV付近のピーク強度はウスタイトよりもヘマタイトの 方が高く、これはヘマタイトの方が非占有軌道の数が多いこ とに起因する。また、535 eV近傍の落ち込み形状や542 eV近 傍のピークトップ位置もウスタイトとヘマタイトで異なっ ている。一方、FeのL端スペクトルでは、708 eV付近のL。 端ピークトップ位置が、フェライト、ウスタイト、ヘマタイ トの順に、高エネルギー側にシフトする傾向が認められる。 ピークトップ位置の変化は、簡易的にFeの価数評価の指標 として利用することも可能である¹⁸⁾。その他、価数評価方法 には、L₂/L₂強度比を用いた議論などもある¹⁰⁾。加えて、ヘマ タイトのFeのLa端およびLa端ピークは、いずれもバイモー ダルな形状になっており、ウスタイトの形状と異なることが 分かる。EELSスペクトル形状の議論は、結晶構造や価数な ど電子状態が既知の材料の標準スペクトルとの比較によりな されることが多いが、近年では第一原理計算に基づいたスペ クトル計算19,20) も積極的に利用されている。場合によっては 単なる指紋照合ではなく、計算スペクトルに基づいた議論も 可能である。

6 MEMS技術を用いた加熱その場 観察および分析

ここまでSTEMの原理に沿った技術を紹介してきたが、最 後に、STEMの原理とは異なる視点での技術を紹介したい。 特殊な試料ホルダーを用いることで、通常の高真空・室温条 件とは異なる環境でSTEM観察および各種分析を実施する こともできる。例えば、雰囲気遮断/冷却/加熱/電圧印加 /液中観察/ガス導入ホルダーなどが利用可能である。特 に、加熱ホルダーの分野ではMEMS技術が登場したことによ り、コンマ数秒以下の瞬時に最高到達温度である1000℃以上 に昇温可能となり、極めて精密な温度コントロールが可能と なった。その他、高い温度安定性および熱ドリフトの低減も メリットである。上述のEDXS分析やEELS分析を併用する ことで、特定温度域での微細組織、化学組成および化学状態 の変化をナノオーダーでその場観察することも可能となる。

MEMSチップを用いたCuOの加熱観察例を図6に示す。 使用したホルダーはFEI製のNanoEx-i/vである。本実験で は、昇温前後でのフォーカスのズレに対応し易いことから STEM像でなくTEM像を取得したが、原理的にはSTEM モードでの実験も可能である。加熱実験は、室温 (RT) を初 期温度として、RT→300℃→600℃→800℃→900℃の4段階 に分けて実施した。昇温速度は毎秒5℃とし、昇温過程の動 画を取得した。動画取得後に各温度域でSTEM-EELSにより 粒子部のスペクトルを取得した。300℃および600℃への昇温 中は明確な組織の変化は認められなかったが、800℃への昇 温中に数10 nmの大きさの粒子が粒成長する様子が認められ た。800℃を保持して10分後のTEM像では、EELSスペクト ルを取得した粒子が小さくなっており、担体上に多数の粒子 が成長していることが分かる。600℃からの昇温開始前およ び800℃へ昇温完了直後に取得したEELSスペクトルで、930 ~960 eV付近に認められるCuのL。/L。端のピーク形状が変 化している。CuのL₃/L₂端のピーク形状変化は、CuOから金 属Cuへの変化を示す。このことから、図6に矢印で示した粒



図6 600℃から800℃へ加熱中に取得したCuO試料のTEM像(左)とCuのL端スペクトル(右) a)600℃、b)700℃付近、c)800℃付近、d)800℃到達の10分後。CuOもしくは金属Cuは TEM像で粒子状の暗いコントラストで認められる。CuのL端スペクトルを取得した位置を 矢印で示す (Online version in color.)

子は800℃に到達時には既に金属Cuに還元されており、その 後の800℃保持の条件下で元素拡散が進んだものと考えられ る。

このように、MEMSチップ搭載の加熱ホルダーを使用す ることで、従来制約の多かった加熱条件下でのその場観察を 比較的容易に実施できるようになった。ここでは真空加熱 下での実験となっているが、雰囲気制御可能なホルダーも既 に市販されており、より実環境に近い条件下での研究も既に 行われている²¹⁾。もちろん、ナノレベルでの組織変化に対す る電子照射による影響を十分に考慮する必要はあるが、(S) TEMによる応用研究分野として大きな発展が期待される。

ろ おわりに

先端STEMによるナノレベル観察と分析を紹介するにあ たり、まず、電子ビームと試料の相互作用により得られる情 報を整理した。次に、STEM像の高い空間分解能について Nd₂Fe₁₄B結晶のSTEM像を例として示した。STEM付帯設 備による分析については、SiCと酸化膜界面のN濃化および 排ガス浄化触媒の粒度解析を例に、近年の高感度EDXSによ る分析事例を紹介した。また、Fe酸化物の例を用いてEELS による状態分析を紹介した。その他、特殊観察事例として MEMSチップを用いたCuOの還元過程その場観察の例を示 した。

STEMおよびSTEM付帯設備を用いて得られる情報は幅 広く、ナノレベルでの材料評価に欠かせない手法の一つであ る。ただし、ナノレベルでの評価であるがゆえに、観察および 分析している領域が必ずしも試料を代表するものではない点 に注意を要する。本稿では触れなかったが、STEM観察およ び分析用の試料を調整する技術も非常に重要となる。特に、 薄膜加工位置を数10 nmの精度で調整可能であるFIB加工法 の登場は、STEM観察の対象試料の幅を大きく広げた。本稿 で紹介したSTEMおよび各種分析手法とあわせて、今後のナ ノレベルでの材料評価に広く応用されることを期待する。

謝辞

筑波大学、数理物質系物理工学域の矢野浩司准教授には、 SiC熱酸化膜試料をご提供いただきました。この場を借りて お礼申し上げます。

参考文献

- 1) 山田克美, 仲道治郎, 佐藤馨: JFE 技報, 37 (2016), 11.
- 2) M. Haider, S. Uhlemann, E. Schwan, H. Rose, B. Kabius and K. Urban : Nature, 392 (1998), 768.

- 3) S. Goto, H. Kura, E. Watanabe, Y. Hayashi, H. Yanagihara,
 Y. Shimada, M. Mizuguchi, K. Takanashi and E. Kita :
 Scientific Report, 7 (2017), 13216.
- 4) K.Kobayashi, S.Suzuki, T.Kuno, K.Urushibata,
 N.Sakuma, M.Yano, T.Shouji, A.Kato and A.Manabe : Journal of Alloys and Compounds, 694 (2017), 914.
- 5) B. Feng, T. Yokoi, A. Kumamoto, M. Yoshiya, Y. Ikuhara and N. Shibata : Nature Communications, 7 (2016), 11079.
- 6) N. Shibata, S. D. Findlay, Y. Kohno, H. Sawada, Y. Kondo and Y. Ikuhara : Nature Physics, 8 (2012), 611.
- 7) 関岳人, Gabriel Sánchez-Santolino,石川亮,幾原雄一, 柴田直哉:顕微鏡, 52 (2017), 8.
- 波多聰, 趙一方, 井原史郎, 斉藤光, 光原昌寿, 村山光宏: まてりあ, 61 (2022), 84.
- 9)青山佳敬:まてりあ,61 (2022),89.
- 10) 池本祥, 澁谷一成, 橋本哲, 迫田昌史, 小山博史, 廣瀬哲: 第122回触媒討論会, (2018), P012.
- O.L.Krivanek, T.C.Lovejoy, N.Dellby, T.Aoki, R.W.Carpenter, P.Rez, E.Soignard, J.Zhu, P.E.Batson, M.J.Lagos, R.F.Egerton and P.A.Crozier : Nature, 514 (2014), 209.
- 12) I. MacLaren, K.J. Annand, C. Black and A.J. Craven : Microscopy, 67 (2018), i78.
- 13) 阿南義弘, 高口雅成, 朝山匡一郎, 木本浩司, 松井良夫: 顕微鏡, 44 (2009), 227.
- 14) 寺内正己:日本結晶学会誌, 44 (2002), 347.
- C. Colliex, T. Manoubi and C. Ortiz : Physical Review B, 44 (1991), 11402.
- J.Bischoff and A.T.Motta : Journal of Nuclear Materials, 430 (2012), 171.
- 17) F.M.F.de Groot, M.Grioni, J.C.Fuggle, J.Ghijsen,G.A.Sawatzky and H.Petersen : Physical Review B, 40 (1989), 5715.
- 18) M. Meledina, S. Turner, V. V. Galvita, H. Poelman, G. B. Marin and G. Van Tendeloo : Nanoscale, 7 (2015), 3196.
- 19) 池野豪一, 溝口照康: 顕微鏡, 50 (2015), 16.

55

- 20) H. Ikeno and T. Mizoguchi : Microscopy, 66 (2017), 305.
- 21) 松田潤子,山本知一,高橋真司,佐々木一成,松村晶:顕 微鏡,56 (2021),100.

(2022年3月28日受付)