内殻光電子を用いる高エネルギー放射光光電子顕微鏡の開発

安福秀幸・吉川英樹・木村昌弘*・福島 整

物質・材料研究機構 〒 679-5198 兵庫県佐用郡三日月町光都 1-1-1 SPring-8 BL 15 XU *スプリングエイトサービス(株) 〒 679-5198 兵庫県佐用郡三日月町光都 1-1-1 SPring-8

(2005年4月1日受付; 2005年6月15日掲載決定)

Development of Photoemission Electron Microscope by Imaging Inner Shell Photoelectrons Excited by High Energy Synchrotron Radiation X-rays

Hideyuki YASUFUKU, Hideki YOSHIKAWA, Masahiro KIMURA* and Sei FUKUSHIMA

National Institute for Materials Science, SPring-8 BL 15 XU, 1–1–1 Kouto, Mikazuki-cho, Sayo-gun, Hyogo 679–5198 *SPring-8 Service Co., Ltd., SPring-8, 1–1–1 Kouto, Mikazuki-cho, Sayo-gun, Hyogo 679–5198

(Received April 1, 2005; Accepted June 15, 2005)

We have been developing photoemission electron microscopy (PEEM) using both soft and hard X-rays at SPring-8 beamline BL 15 XU, in order to realize two-dimensional chemical analysis for commercial materials. In order to clarify the sub-surface of specimens, high kinetic energy photoelectrons are appropriate owing to their longer inelastic mean free path. Low kinetic energy photoelectrons, such as secondary electrons, have a high electron yield so that one can easily adjust the PEEM lens condition in real-time with a high spatial resolution image and obtain the bulk sensitive information. Therefore, detecting both high energy photoelectrons and low energy secondary electrons is highly desirable for the practical PEEM system. Our PEEM can also observe several materials including thick insulators and rugged specimens. Using our PEEM, we realized a wide energy scan, and successfully observed the energy filtered image using photoelectrons emitted from deep inner shell for the first time. In this paper, we present the performance of our XPEEM and a finding of the micro-area X-ray absorption near-edge structure (μ -XANES) of DVD+RW for a practical material.

1. はじめに

光電子顕微鏡(photoemission electron microscopy: PEEM) は、高い空間分解能を持ちながら表面の化学状態をリア ルタイムで観測できる手法として注目されており、半導 体、磁性体、高分子、生体膜などの研究に用いられてい る^{1~10)}。PEEMの観測手法には、(i)全電子収量(total electron yield: TEY)を用いる方法と(ii)エネルギー分 析を行う、2つの方法がある。(i)全電子収量を用いる 観測では、光源として歴史的に紫外線(UV)ランプが 多用されており、UV-PEEMは、試料表面の仕事関数の 違いをイメージングできる。近年では、放射光を使った 全電子収量による PEEM 像の観測も行われるようにな った。特に、X線領域の放射光を用いた X-PEEMでは、 入射光のエネルギーを連続的に変えられる放射光の特徴 を利用し、極微小領域のX線吸収端微細構造(µ-XAFS) スペクトルを得ることができる^{11,12)}。このような全電 子収量を用いた PEEM では、電子の強度が大きいため、 リアルタイムでの観測が可能である。ただし、全電子収 量法は、光源のエネルギーを吸収端近傍で掃引する技術 を用いない限りは、物質の元素を特定した化学状態分析 は不可能である。一方,(ii)PEEM を用いて光電子のエ ネルギー分析を行うと、選択した微小領域でのスペクト ルの測定や特定の化学状態をマッピングするエネルギー 選別像の観測が可能となり、光源のエネルギーは固定の ままで局所化学状態の解析ができる。ただし、特定の光 電子ピークのみをとらえてイメージングするため、光電 子の強度が必要であり、大きな光イオン化断面積が望ま しい。このため、エネルギー選別型の PEEM では、光 源として主に極端紫外線~軟 X 線の放射光が用いられ てきた。

しかし、従来の PEEM で観測できる試料には次の 2 つの制限がある。1 つ目の制限は、光源に紫外光から軟

^{*} 第24回表面科学講演大会(2004年11月8日~11月10 日)にて発表

E-mail: hyasu@spring 8.or.jp

X線(数百 eV 以下の光)を用いているために、表面敏 感な情報が得られる一方で、清浄表面が求められること である。このため、表面化学状態を壊さずに表面清浄化 処理を行うことが困難な実用材料は観測できない。この 問題を解決するためには、sub-surface の情報が得られる 高い運動エネルギーを持つ光電子をとらえる必要があ る。2 つ目の制限は、一般に高空間分解能タイプの PEEM では試料と対物レンズの間に強電界がかかっているた め、凹凸のある表面や厚い絶縁材料などが観測できない ことである。これらの制限を克服すると、PEEM で様々 な実用材料の観測が可能となる。

そこで、我々は様々な実用材料の観測・評価ができる より実用的な PEEM として、高エネルギー放射光を用 いた光電子顕微鏡(PEEM)の開発を行っている^{13,14)}。 この装置の開発コンセプトは、(i)化学状態分析ができ ること、(ii)実用材料を評価するために特別な表面処 理なしで試料が観測できること、および埋もれた界面が 観測できること、(iii) 2次電子から内殻光電子まで幅 広い運動エネルギーを持つ光電子を結像できること, (iv) 絶縁体や凹凸のある材料など幅広い試料に適用で きること,の4つである。(i)を行うために PEEM 本体 にエネルギー分析器を内蔵させた。また(ii)を可能に するために、PEEMを硬X線に対応させた。その結果、 高運動エネルギーの内殻光電子をとらえることができる ようになり, sub-surface からの化学状態の情報が得られ る。しかし、硬X線を用いると光イオン化断面積が小 さくなる。そこで我々は、第3世代の放射光施設 SPring-8 で軟~硬 X 線の幅広いエネルギーの放射光を高輝度で 得られるビームライン BL 15 XU を光源として用いた。 (iii) のコンセプトは、以下の理由による。高運動エネ ルギーの内殻光電子を選別してイメージングする場合 は、強度が弱いため像を積算する必要がある。それに対 して強度の強い2次電子をイメージングする場合は、明 るい像が得られるため、リアルタイム観測が可能であり、 電子レンズ条件の決定までも容易に行うことができる。 さらに、2次電子のような10eV以下の低運動エネルギ ーの電子は、非弾性平均自由行程(IMFP)が長いため バルクの情報も得られる。したがって、我々は高運動エ ネルギーの光電子だけでなく2次電子にも着目して、1 eV~数 keV の幅広い運動エネルギーの光電子に対して 高い空間分解能で結像できる対物レンズを新規に開発し

た。さらに(iv) に対応させるために, この対物レンズ に試料上の強電界をキャンセルする機能(電界シールド モード)を持たせて絶縁体や凹凸のある試料に対しても 適用できるようにした。

本稿では、我々が開発した PEEM 装置の現在の性能

として,全電子収量像における空間分解能および,分析 モードにおけるエネルギー分解能,エネルギー選別像の 空間分解能に関して述べる(3節)。さらに実用材料と して DVD+RW の記録ビットのμ-XANES を観測した結 果¹⁴⁾についても述べる(4節)。

2. 実験装置

本光電子顕微鏡は、メタステーブル電子放射顕微鏡 (Metastable atom electron emission microscope : MEEM) 15~22) およびエネルギー分析型 X 線光電子放射 顕微鏡 (Energy filtered X-ray photoelectron emission microscope: EXPEEM)^{23~26)}をベースに開発したものである。 この顕微鏡の電子光学系の概略図をFig.1に示す。本 PEEM は、 試料に-10 kV の 電圧を 印加しており、 加速 電圧 10 kV で動作する。全電子収量像は、対物レンズ・ 中間レンズ・着脱型 MCP-1/スクリーンを用いて、半球 型エネルギー分析器の外球に開けた窓を通して CCD で 検出する。このため制御する電子レンズの数が減り、結 像光軸を直線に保てるので、像の観測は容易になる。ま た、局所光電子分光スペクトル(µ-XPS)やエネルギー 選別像は、MCP-1を外し、半球型エネルギー分析器・ 投影レンズ・MCP-2/スクリーンを用いて CCD で検出す る。

新規に開発した対物レンズには、幅広い運動エネルギ ー(1 eV~10 keV)の光電子に対して高い空間分解能が 得られること、絶縁体など幅広い試料を観測することを 目的として磁場電場重畳型レンズを採用した13)。この対 物レンズでは Snorkel 型のポールピースを用いて試料側 に磁束が漏れるように設計した。このため、低運動エネ ルギーの光電子に対しては静電場が有効に作用し、高運 動エネルギーの光電子に対しては磁場が有効に作用する ので、低~高運動エネルギーの光電子に対して収差を抑 えたイメージングができる。さらに、本対物レンズの外 側ポールピースを前後に分割して互いを電気的に絶縁 し、試料上の電界強度を制御する電極としての機能を持 たせた。本対物レンズは、この電極に電圧を印可しない 通常モードと、高電圧を印可する電界シールドモードを 持つ。通常モードでは、試料近傍に強電界が印加されて いるため高い理論空間分解能(4.2 nm)*が得られるが, 絶縁体や凹凸のある試料は観測できない。一方、電界シ ールドモードでは、外側ポールピースの電極に高電圧を 印可して試料近傍の高電界をキャンセルさせている。こ のため理論空間分解能は8.7 nm*と通常モードよりも劣 るが、絶縁体や表面凹凸のある材料などに対応できる。

^{*} 理論空間分解能は、初速 1,000 eV でエネルギー幅 1 eV の 光電子に対して求めたものである。



Fig. 1. Schematic diagram of the X-ray photoemission electron microscope: objective lenses (OL 1-2), condenser lenses (CL 1-2), intermediate lenses (IL 1-3), retarding lens (R.L.), acceleration lens (A.L.), hemispherical analyzer (HSA), projective lenses (PL 1-3), electron deflectors (DEF), stigmators (STG), contrast aperture, selected area aperture (SA). This instrument is operated at 10 kV.

本顕微鏡のエネルギー分析器には、容易に高感度が得 られる半球型アナライザーを採用した。この分析器の電 子軌道半径は100 mm である。パスエネルギーの最大設 定値は2,100 eV である。本分析器では、像の明るさが 必要なときは高いパスエネルギーで使用し、エネルギー 分解能を優先するときは低いパスエネルギーで使用す る、というように目的に応じて適宜パスエネルギーを使 い分けられるように設計した。

PEEM で内殻光電子のイメージングを行うときには、 強度の弱いエネルギー選別像のピントをいかに合わせる かが、最も重要な課題である。その解決法として、我々 は強度の強い2次電子を利用することを考えた。具体的 には、強度の強い2次電子を用いて電子レンズ系のフォ ーカス条件を決定し、そこからエネルギーをスキャンし て狙った高運動エネルギーの内殻光電子をとらえる。こ こで、2次電子に対するフォーカス条件と高運動エネル ギーの光電子に対するフォーカス条件との間に簡単な関 係が成り立つならば、高運動エネルギーの光電子像の最 適フォーカス条件は、2次電子像のフォーカス条件から 容易に決めることができる。しかし、Fig.1に示したよ うに PEEM では非常に多くの電子レンズがあるため, 市販の XPS 装置で行っているアナライザーバイアスの スキャンと連動して、全ての電子レンズや偏向器やステ ィグマの条件を広いエネルギー範囲にわたって最適に変 化させることは至難の業である。そこで我々は、新たに Sample Bias Scan 法を用いた。この方法は、サンプルバ イアスを観測したい光電子の運動エネルギーとの和が常 に一定になるように変えることで、光電子の運動エネル ギーをスキャンする簡素な方法である。Sample Bias Scan によってずれた像のフォーカスは、磁場電場重畳型の対 物レンズの磁場を調整して合わすことができる。この方 法を用いると、光電子が結像光学系を一定の運動エネル ギーで通過するため、サンプルバイアスと対物レンズを 除く全ての電子光学系の条件を変えることなく、広い範 囲のエネルギースキャンが可能となる。制御するパラメ ータの数がサンプルバイアスと対物レンズの励磁電流の 僅か2つであるため、結像光電子の運動エネルギーと電 子レンズ系のフォーカス条件の間には単純な関係が成立 し、暗い内殻光電子でも just focus 像が容易に得られる。

本顕微鏡では、光源として第3世代放射光施設 SPring-8の物質・材料研究機構専用ビームラインBL15 XUを 使用している^{27~29)}。このビームラインでは、挿入光源 としてアンジュレータを用いている。また、モノクロメ ータには YB₆₆(400) とSi(111)の2結晶分光器を使用 しており、1~20 keV と非常に幅広いエネルギーの放射 光が利用できる。フォトンフラックスは、Si(111)を用 いた場合におよそ10¹² photons/sec である。放射光の入 射角度は、結像光軸に対して65°である。さらに、この 他の光源として、HgXe ランプと電子銃も付属している。

3. Ag/Si(100)試料を用いた PEEM 性能評価

ここでは、本 PEEM の全電子収量モードにおける空

間分解能と、エネルギー分析モードにおけるエネルギー 分解能・空間分解能を評価した結果について述べる。試 料には、局在プラズモン励起を利用したナノ光デバイス への応用が期待される系の1つである Ag/Si を用いた。 この試料は、Si(100) 基板上に Ag パターンをフォトレ ジスト法により作製したもので、Ag の膜厚は100 nm で ある。この試料を SEM で観測した結果を Fig. 2(a)~(d) に示す。明るい領域が Ag パターンで暗い領域が Si 基 板である。Fig. 2(b)~(d) に示したそれぞれのパター ンを用いて、全電子収量 PEEM 像、エネルギー分散像、 およびエネルギー選別像を観測した。この試料は長期間 大気中に保存しており、観測前には何の表面清浄化処理 も行っていない。

まず,全電子収量モードで空間分解能を評価した結果 について述べる。観測した PEEM 像を Fig. 3 に示す。 入射光のエネルギーは,Ag L1 吸収端直上の 3,810 eV で ある。Ag ドットパターンの大きさは直径 200 nm である。 明るい領域が Ag ドットで,暗い領域が Si 基板である。 最高空間分解能を評価するにあたって像の積算時間は 10 分とした。空間分解能はドットのエッヂで見積もっ て 30 nm であった。

次に、本装置のアナライザーを用いて得られたデータ からエネルギー分解能を評価した結果について述べる。 Fig. 4 (a)~(c) に Si 1s, Ag 3d, Ag LMM オージェピ ークのエネルギー分散像とその強度プロファイルを示 す。それぞれの分散像は、Fig. 2 (c) で示した領域で測



Fig. 2. (a) SEM image of the Ag/Si(100) sample. Bright area is corresponding to the Ag region and dark area is Si substrate. (b) SEM image of the Ag dot with diameter of 200 nm where TEY (total electron yield) PEEM image was observed. (c) magnification SEM image of the sample. Two circles indicate the measurement position of energy dispersion image for both Si area and Ag area with a diameter is 60 μ m. (d) SEM image of Ag pattern where the energy filtered image was observed by PEEM. This sample was kept in the air. 定したもので、測定領域の大きさは直径 60 µm Ø である。 入射光のエネルギーは、Ag Ln 吸収端上の 3,555 eV であ る。光電子強度を得るためにパスエネルギーは 1,900 eV で観測しており、Fig.4に示した分散像のエネルギー幅 は 66 eV である。なお、コントラスト絞りは直径 150 µm で測定した。Fig.4(a) に示した Si 1s の分散像では, バルクの Si 1s, Si oxide およびプラズモンのピークが明 確に観測される。Si 1s のピークの半値幅から見積もっ たエネルギー分解能は、1.9 eV である。Fig. 4 (b) の Ag 3d の分散像では、3d5/2 および 3d3/2 の 2 つのピークが 観測される。Fig.4(c)のAgLMMオージェの分散像 では、981 eV にわずかにピークが観測される。これら の分散像は S/N 比を上げるために積算時間 2,3分で取 得しているが、リアルタイムでピークの有無を観測する ことが十分可能である。以上の結果から、運動エネルギ ーの高い内殻光電子やオージェ電子がとらえられること が確認できた。さらにエネルギー分解能を向上させると、 微小なケミカルシフトをとらえて、リアルタイムで化学 状態の変化の観測が可能になる。

さらに、エネルギー選別像における空間分解能を評価 した結果について述べる。Fig.5(a)~(c)に2次電子, Si 1s および Ag 3d 5/2 のエネルギー選別像を示す。観測 した Ag パターンは、数字8を象ったもので、その線幅 は7µmである(Fig.2(d)参照)。入射光のエネルギー は Ag LII 吸収端の上の3,555 eV を用いた。より強度が 強くて S/N 比の良い像を得るために、エネルギー分析 器のパスエネルギーは1,000 eV、コントラスト絞りの径



Fig. 3. TEY PEEM image of Ag dot on Si(100) substrate and edge profile at white line. Diameter of Ag dot is 200 nm. Photon energy is 3,810 eV. The accumulation time of the image is 10 min in order to obtain smooth contrast. The spatial resolution is estimated to be 30 nm.



Binding energy (eV)

Fig. 4. Energy dispersion spectral images and their intensity plot profile of (a) Si 1s photoelectrons, (b) Ag 3d photoelectron, and (c) Ag LMM Auger electron. The horizontal axis of profiles indicates binding energy. Photon energy is 3,555 eV. Pass energy of energy analyzer is 1,900 eV. The accumulation time of the images is 3 min, 2 min, 3 min, respectively. The energy resolution estimated from Si 1s peak is 1.9 eV.

は400 µmø とした。イメージングに用いた光電子のエ ネルギースリット幅は1eV である。Fig.5(a)の2次 電子のエネルギー選別像では、Ag 吸収端直上のエネル ギーの放射光を照射しているため、Ag パターンが明る く,Si 基板が暗く観測される。ここでの画像積算時間 は1秒であるが、強度は非常に強くビデオフレームでの 観測が十分に可能である。Fig.5(b) に示した Si 1s 内 殻光電子のエネルギー選別像では、2次電子選別像とは コントラストが反転しており、Siの領域は明るく、Ag の領域は暗く観測される。空間分解能評価にあたって画 像積算時間は10分とした。空間分解能は、パターンエ ッヂで見積もって 300 nm であった(強度プロファイル 参照)。この値は、以前の EXPEEM²⁶⁾の空間分解能より もおよそ4倍も良く、これはより高い空間分解能を持つ 対物レンズ、より感度の高いエネルギー分析器および明 るい放射光源を用いたためである。Fig.5(c)に示した Ag 3d5/2 のエネルギー選別像の積算時間は5分である。 再びコントラストが反転して Ag が明るく, Si が暗く観 測される。これらの結果から、Fig.5(b)に示した選別 像は,確かに Si 1s の分布を示していることがわかる。 これは今まで困難であった深い内殻準位のマッピングに 初めて成功した結果である。Fig. 5(b)の Si 1s 選別像 をさらに詳細に見ると、Ag 領域にもシグナルが観測さ れる。このシグナルは、Ag LMM オージェ電子に起因 するバックグランドによるもので, Si 1s 光電子と同じ エネルギーを持つ電子がバックグラウンドとして検出さ れたものである。また Fig. 5 (b) では、Ag パターンの 縁が最も暗く観測されている。これは、Ag パターンの 縁では Si 1s の強度が弱くかつ Ag LMM オージェ電子に 起因するバックグランドのレベルも低いことを意味して いる。この原因は、パターンの縁に粒径およそ 30 nm の Ag 粒子が密に残っているためである。つまり、基板 から放出された Si 1s 光電子は、この Ag 粒子によって 非弾性散乱されて強度が減衰する。加えて、Ag LMM オージェ電子が十分多数回の非弾性散乱を受けてバック グランウンドを形成するには 30 nm の Ag 粒子群の厚さ が薄いことに因る。

なお、本観測では表面清浄化処理を行っていないが、 今回の測定でC1sのピークはSi1sのピークとほぼ同じ 強度で観測された。C1sの光イオン化断面積はSi1sの およそ1/20である³⁰⁾にもかかわらず、両者が同程度の 強度で観測されたことから、表面はかなり汚染されてい ると考えられる。しかし、これらの結果から、我々の PEEMを用いると炭化水素などによる汚染層の下にある 試料の観測が可能であることを確認した。



Fig. 5. (a) energy filtered image of secondary electron. (b) energy filtered image of Si 1s photoelectron and edge profile of delineated area with white line. (c) energy filtered image of Ag 3d_{5/2}. The accumulation time is 1 sec, 10 min, and 5 min, respectively. Photon energy is 3,555 eV. Pass energy of energy analyzer is 1,000 eV. The upside eclipse of the image in (a)–(c) was due to the shadow of fixed aperture in the electron optics since the adjustment of incident condition to the energy analyzer was not good enough. The spatial resolution estimated from Si 1s filtered image is less than 300 nm.

4. 実用材料 DVD+RW 記録層の観測

実用材料 DVD+RW の記録層を,全電子収量による μ-XANES を用いて測定した結果を示す。これは、アモ ルファスとクリスタルが共存している系で、書き込み精 度や耐久性などの面から両者の構造の違いや変化に興味 が持たれており、空間情報と共に XAFS の情報を得る ことは有益である。用いた試料は、ピッチ 0.74 µm のト ラックが刻まれたポリカーボネート基板上の SbTe 膜 で、一回書き込みしたものである。この試料の保護膜を 大気中で取り除いた後、表面清浄化処理を行わずに観測 を行った。Fig.6 (a), (b) に PEEM 像とそれから得た μ-XANES の結果を示す。Fig. 6(a) に示した PEEM 像 は、画像取得時間2分で、入射光エネルギーはSbLm 吸収端上の4,172 eV で観測した結果である。明るい波 線状に観測される領域がアモルファスドット(線幅0.3 μm) で、その周りの暗い領域がクリスタルである。こ のコントラストは、アモルファスとクリスタルの構造の 違いによる2次電子放出確率の違いを反映している。な お、この像の上部の明るい領域は、放射光ビーム強度を モニターするために蒸着した Au アイランドである。Fig. 6 (b) にアモルファス領域とクリスタル領域の μ-XANES の測定結果を示す。これらのスペクトルは、放射光のエ ネルギーを Sbの Lm 吸収端の上から下まで振って各エ ネルギーで PEEM 像を取得し、それらの像から図中の 白い枠で囲った領域の輝度を抽出して得た。スペクトル



Fig. 6. (a) PEEM image taken with photon energy of 4,172 eV and accumulation time of 2 min. (b) micro-area XANES spectra of the basal crystalline region and recording amorphous bit mark in the DVD + RW sample, the areas of which are shown in (a) by white squares. The size of selected area is 200 nm \times 200 nm. Photon energy was tuned from 4,122 eV to 4,172 eV (around the absorption edge of Sb L_{III}) in 1 eV steps.

取得領域の大きさは、200 nm×200 nmである。この2 つのスペクトルを比較すると、2か所で構造の違いが観 測された(Fig.6 (b)中の矢印参照)。この結果から、 微小な領域で同じ物質のアモルファスとクリスタルの状 態の違いをとらえられることが確認できた。スペクトル のS/Nが良くないのは、ポリカーボネート基板が放射 光による照射損傷を受けて変形して、観測した像がドリ フトしたためである。このドリフトを押さえて測定を行 えば、より詳細な解析が可能になる。今後は、さらに入 射光のエネルギー範囲を広げてμ-EXAFS による局所構 造解析へと展開していく予定である。

5.まとめ

我々は、絶縁体も含めた幅広い実用材料に適用するた めに、高エネルギー放射光に対応し内殻光電子をとらえ るエネルギー分析型光電子顕微鏡の開発を行っている。 現在のところ、全電子収量の観測では空間分解能は30 nm を達成した。また、µ-XANES の観測可能領域の大き さは 200 nm 四方まで確認した。エネルギー分析モード では Sample Bias Scan 法により 2 次電子から数 keV まで の幅広いエネルギー範囲の光電子に十分に対応できるこ とを確認した。さらに、エネルギー分散像(μ-XPS)を 測定し, エネルギー分解能は 1.9 eV を達成した。また, 今まで困難とされてきた深い内殻光電子を用いたエネル ギー選別像の観測に初めて成功し、その空間分解能は 300 nm という高い値を得ることができた。深い内殻準 位からの光電子を高い空間分解能でイメージングできた のは、高輝度光源と新たに開発した対物レンズを用いた ためである。エネルギー分析モードでは、コントラスト 絞りの径やエネルギー分析器のパスエネルギーといった 電子レンズ系の条件をさらに最適化することで、エネル ギー分解能および空間分解能の向上を図ることができ る。我々が開発した PEEM は、実用材料の表面・界面 の特性の評価を行う上で重要な空間分解能・エネルギー 分解能を持った情報を与えることができ,新規機能材 料・デバイスの開発に大いに役立つと期待される。

謝 辞

この研究は、文部科学省ナノテクノロジー総合支援プ ロジェクト費によって行われています。本研究のご支援 を頂きました中沢弘基博士、ビームラインのモノクロメ ーター調整・最適化をして頂いた奥井真人博士に深く謝 意を表します。さらに、装置の技術的なご助力を頂きま した日本電子(株)の工藤政都氏、嘉藤誠博士、境悠治 氏、小川武人氏、高田尚典氏、試料を提供して頂き有益 な議論をして頂いた NEC の藤方潤一博士、(株)リコー の谷克彦博士に感謝いたします。

文 献

- M. Giesen, R.J. Phaneuf, E.D. Williams and T.L. Einstein: Surf. Sci. 396, 411 (1998).
- V.W. Ballarotto, M. Breban, K. Siegrist, R.J. Paneuf and E.D. Williams: J. Vac. Sci. Technol. B 20, 2514 (2002).
- Th. Schmidt, U. Groh, R. Fink, E. Umbach, O. Schaff, W. Engel, B. Richter, H. Kuhlenbeck, R. Schloegl, H.-J. Freund, A.M. Bradshaw, D. Preikszas, P. Hartel, R. Spehr, H. Rose, G. Lilienkamp, E. Bauer and G. Benner: Surf. Rev. Lett. 9, 223 (2002).
- 4) E. Bauer: J. Phys. Condens. Matter 13, 11391 (2001).
- T. Kinoshita: J. Electron Spectrosc. Relat. Phenom. 124, 175 (2002).
- S. Aggarwal, A.P. Monga, S.R. Perusse, R. Ramesh, V. Ballarotto, E.D. Williams, B.R. Chalamala, Y. Wei and R.H. Reuss: Science 287, 2235 (2000).
- M. Kim, M. Bertram, M. Pollmann, A. von Oertzen, A.S. Mikhailov, H.H. Rotermund and G. Ertl: Science 292, 1357 (2000).
- 8) M.R. Freeman and B.C. Choi: Science 294, 1484 (2001).
- B.H. Frazer, M. Girasole, L.M. Wiese, T. Franz and G. De Stasio: Ultramicroscopy 99, 87 (2004).
- Y. Sato, T.F. Johnson, S. Chiang, J.A. Giacomo, X.D. Zhu, D.P. Land, F. Nolting and A. Scholl: J. Vac. Sci. Technol. A 22, 135 (2004).
- 11) Y. Hwu, W.L. Tsai, B. Lai, J.H. Je, G.H. Fecher, M. Bertolo and G. Margaritondo: Surf. Sci. **480**, 188 (2001).
- 12) K. Müller, Y. Bürkov and D. Schmeißer: Thin Solid Films 431/432, 307 (2003).
- 13) 吉川英樹, 嘉藤 誠, 境 悠治, 福島 整:表面科 学 23, 25 (2002).
- H. Yasufuku, H. Yoshikawa, M. Kimura, K. Ito, K. Tani and S. Fukushima: Surf. Interf. Anal. 36, 892 (2004).
- Y. Harada, S. Yamamoto, M. Aoki, S. Masuda, T. Ichinokawa, M. Kato and Y. Sakai: Nature (London) 372, 657 (1994).
- 16) S. Yamamoto, S. Masuda, H. Yasufuku, N. Ueno, Y. Harada, T. Ichinokawa, M. Kato and Y. Sakai: J. Appl. Phys. 82, 2954 (1997).
- H. Yasufuku, K. Meguro, K.K. Okudaira, N. Ueno and Y. Harada: Jpn. J. Appl. Phys. **39**, 4126 (2000).
- 18) H. Yasufuku, M. Okumura, S. Kera, K.K. Okudaira, Y. Harada and N. Ueno: J. Electron Spectrosc. Relat. Phenom. 114–116, 1025 (2001).
- 20) H. Yasufuku, M. Okumura, T. Ibe, K.K. Okudaira, Y. Harada and N. Ueno: Jpn. J. Appl. Phys. 40, 2447 (2001).
- 21) H. Yasufuku, T. Ibe, M. Okumura, S. Kera, K.K. Okudaira, Y. Harada and N. Ueno: J. Appl. Phys. 90, 213 (2001).
- 22) M. Onoue, M. Shionoiri, J. Miyauchi, S. Kera, K.K. Okudaira, Y. Harada and N. Ueno: J. Electron Spectrosc. Relat. Phenom. 137–140, 131 (2004).
- S. Takakusagi, M. Kato, Y. Sakai, K. Fukui, K. Asakura and Y. Iwasawa: J. Microsc. 200, 240 (2000).

- 24) H. Yasufuku, Y. Ohminami, T. Tsutsumi, K. Asakura, M. Kato, Y. Sakai, Y. Kitajima and Y. Iwasawa: Chem. Lett. 8, 842 (2002).
- 25) 堤 哲也,大南祐介,朝倉清高,安福秀幸,嘉藤 誠,境 悠治,北島義典,岩澤康裕:表面科学 24, 509 (2003).
- 26) H. Yasufuku, Y. Ohminami, T. Tsutsumi, K. Asakura, M. Kato, Y. Sakai, Y. Kitajima and Y. Iwasawa: Jpn. J. Appl. Phys. 43, 7682 (2004).
- 27) S. Fukushima, H. Yoshikawa and A. Nisawa: Annual Report (SPring-8) (1999) p. 97.
- 28) M. Kitamura, H. Yoshikawa, T. Mochizuki, A.M. Vlaicu, A. Nisawa, N. Yagi, M. Okui, M. Kimura, T. Tanaka and S. Fukushima: Nucl. Instrum. Methods A 497, 550 (2003).
- 29) A. Nisawa, M. Okui, N. Yagi, T. Mizutani, H. Yashikawa and S. Fukushima: Nucl. Instrum. Methods A 497, 563 (2003).
- J.H. Schofield: "Theoretical Photoionization Cross Sections from 1 to 1500 eV" (Lawrence Livermore Laboratory, Univ. of California, California, 1973).