相対論的フェムト秒電子線パルスによる超高速電子顕微鏡の研究

# Ultrafast Electron Microscopy Using Relativistic-Energy Femtosecond Electron Pulses

# 楊 金 峰

Jinfeng Yang

大阪大学産業科学研究所

要旨時間的に100フェムト秒,空間的にサブナノメートルの分解能を有する高速測定は、世界中の物質構造科学研究者が待望してやまない「夢」である。本稿では、加速器から生まれたフォトカソード高周波(RF)電子銃技術、これを用いたフェムト秒超短パルス電子ビームの発生、我々が世界に先駆けて推進している相対論的フェムト秒電子線パルスを用いた高速電子顕微鏡の開発現状を紹介する。最後に、相対論的エネルギー電子線パルスを用いた電子回折や透過イメージの測定について報告する。

キーワード:超高速電子顕微鏡、フェムト秒電子線パルス、高周波電子銃、透過型電子顕微鏡

### 1. はじめに

近年、物質科学が飛躍的に発展し、物質構造相転移、電荷・ エネルギー移動、化学反応等のナノ領域に特有な物理化学現 象に基づいた新たな物質の設計とその応用に大きな注目を集 めている.特に、構造相転移現象や種々の反応過程を積極的 に利用した、平衡状態では達成が不可能な高効率・超高速な 機能を持つ画期的なデバイス・材料・システムの創製が期待 されている.物質構造変化を伴う超高速現象を解明するため には、物理・化学的な素過程を支配する格子系や分子系の運 動の観察が不可欠である.そのために,原子の位置をその振 動と同じ程度の時間分解能。~ 100 fs で捉えることのできる 測定技術が要求されている.近年,フェムト秒レーザーによ る短パルス電子ビームの発生、時間分解電子回折と電子顕微 鏡技術が急速に発展されてきており,物質における超高速で 進行する構造相転移や反応過程に関する詳細な知見が獲得さ れつつある.しかし、低エネルギー領域での空間電荷効果に よる電子線パルス幅が制限されるため、大強度のフェムト秒 電子線パルスが発生できず、世界中の物質科学者が長年に望 まれる 100 fs とサブナノメーターの時空間分解能を同時に実 現する超高速電子顕微鏡技術は、依然にまだ「夢」の段階に 留まっている.

そこで,我々は,加速器から生まれたフォトカソード高周 波(RF)電子銃を用いてエネルギーが1~3MeVのフェム ト秒電子線パルスを発生させる技術を開発し,相対論的エネ ルギー領域の超高速電子顕微鏡の研究を進めてきた.本稿で は、この超高速電子顕微鏡開発の経緯と現状について紹介し たい.まず、本研究に相対論的エネルギー電子線を用いる最 大の理由は、パルス内の空間電荷効果の低減である. 今まで の時間分解電子顕微鏡の研究<sup>1,2)</sup>では、加速電圧が200 kV 以 下のフォトカソード直流(DC)電子銃を用いた. この方式 では、カソードから発生した光電子を DC 電場で加速する間 と、 電子顕微鏡レンズ系に輸送する間に空間電荷効果により パルス幅とエネルギー分散が大きく広がる. 例えば<sup>3)</sup>, エネ ルギーが 30 keV. 電子数が 10<sup>4</sup> 個の電子線パルスを僅か 40 cm の距離で輸送する間に、空間電荷効果によりパルス幅 が100 fsから数psに広がり,エネルギー分散が10<sup>-3</sup>に増大し, 時間と空間共に分解能が制限される。低エネルギー領域での 空間電荷効果の問題を避けるために、米国 California 工科大 学の Zewail 教授らの研究グループ<sup>1)</sup>は、フェムト秒レーザー パルス励起によるパルス当たり電子数が1個のシングル電子 パルスを発生し、ストロボスコープ法を利用した時間分解電 子顕微鏡法を開発した.しかし、この方式では、単一パルス (シングルショット) でイメージ像を取得することは不可能 である. すなわち、物質における構造変化や反応過程の大部 分と言われる「不可逆過程」の観察ができない.本研究では, フォトカソード RF 電子銃をフェムト秒レーザーが駆動さ せ、パルス幅が 100 fs、パルス当たりの電子数が 10<sup>7~8</sup> 個の 短パルスかつ大強度の電子ビームが実現可能である. これに より、シングルショットの測定や、今まで測定困難である不 可逆な構造相転移現象や反応過程の観測が期待できる. 我々 の RF 電子銃を用いた MeV 時間分解電子回折の研究<sup>4~6)</sup> で は、このフェムト秒電子線パルスの発生を実現し、それを用 いたシングルショットの電子回折測定に成功した.

相対論的エネルギー電子線を用いるもう一つのメリット

<sup>〒 567-0047</sup> 大阪府茨木市美穂ヶ丘 8-1 E-mail: yang@sanken.osaka-u.ac.jp 2015 年 8 月 18 日受付



図1 RF 電子銃を用いた超高速電子顕微鏡実証機の写真(左) と構成図(右)

は、試料中の電子線非弾性散乱と弾性散乱の多重散乱が低減 できる.電子回折波による物質構造解析は、"一回散乱の近似" 前提の下で行われている.低エネルギー電子回折では、レー ザー励起に伴って Bragg 回折強度と共に0次回折強度も減少 している.この動力学条件下では、回折強度の解析は極めて 複雑になり、直接的な構造的知見を得る事が困難である. MeV 電子による回折実験は、その問題の影響が少なく、1回 散乱近似での構造解析手法が適用可能であり、物質構造変化 ダイナミクスと反応過程の解釈や理解が容易である.

## 2. 相対論的エネルギーの超高速電子顕微鏡装置

我々は、100 fs と 1 nm の時空間分解能を有する測定技術 の実現を目指して、世界に先駆けて RF 電子銃を用いた相対 論的フェムト秒電子線パルスによる超高速電子顕微鏡の研究 を進めてきた. 図 1 に、2012 年 10 月に完成した世界初の RF 電子銃を用いた超高速電子顕微鏡の実証機を示す.本装 置は、フェムト秒電子線パルスを発生するフォトカソード RF 電子銃、コンデンサレンズ、コンデンサ絞り、対物レンズ、 中間レンズと投影レンズから構成される MeV 電子レンズ光 学系、微弱な MeV 電子ビーム透過像を高感度で測定する検 出部とフェムト秒電子線パルス発生と試料励起のためのフェ ムト秒レーザーから構成されている.また、フェムト秒レー ザーを除く各装置は、企業の市販品ではなく、関連研究者の 経験と知恵・努力を結集して独自に開発を続け、完成させた ものである.以下、RF 電子銃、MeV 電子レンズ光学系と検 出部の特徴と性能について紹介する.

### 2.1 フェムト秒短パルス RF 電子銃

フェムト秒の分解能を実現するためには、空間電荷効果の 問題を克服し、高品質かつ大強度のフェムト秒電子線パルス の発生が必要不可欠である.このような電子線パルスを得る ために、相対論的エネルギーの電子源が唯一の候補である.



図 2 フォトカソード RF 電子銃の原理図(a), 断面図(b) と 概観図(c)

そこで、我々は今までフォトカソード RF 電子銃の開発経 験<sup>7.8)</sup> とそれを駆使した短パルス電子ビームの発生技術<sup>9,10)</sup> を生かして、100 fs を切る極短パルスかつ大強度電子ビーム が発生可能なRF電子銃を設計し、製作した.図2に、RF 電子銃によるフェムト秒電子線パルスの発生原理,本 RF 電 子銃の断面図と外観図を示す.本 RF 電子銃の加速空洞は, ハーフセルとフルセルから構成される. フォトカソードは ハーフセルの端面に取り付けられ、加速空洞に大電力の RF パルスを導入することにより非常に高い RF 電場が共振され る. 実験では、共振周波数が2856 MHz (Sバンド), RFパワー が7MWを使用する時、RF電場が100MV/mに達する<sup>9</sup>. この電場強度はDC加速電場の10倍以上となる、従って、レー ザー照射によりカソードから生成された光電子がこの RF 電 場によって瞬時に相対論的エネルギーに加速され、空間電荷 効果によるパルス幅の増大やエネルギー幅の広がりの問題が 一気に解決できる.また、フェムト秒レーザー光を照射する と、ほぼ光パルス幅と等しいフェムト秒電子線パルスを得る ことが可能である.

本 RF 電子銃では, RF 電場の非線形効果によるビームの 空間広がりとエネルギー幅の増大を極限まで低減するため に,最も対称性が良い丸型加速空洞を採用した.さらに,よ り理想に近い加速電場を実現するために,空洞間のirisの形 状も精密に計算し,最適化した楕円形状を用いた.本研究で は、フォトカソード材料として,電気的と熱的伝導性能が良 く,寿命が長い無酸素銅を使用した.無酸素銅を選定したも う一つ理由は,速い時間応答性であり,フェムト秒電子線パ ルスの発生に適している.量子効率は10<sup>-5</sup>であった<sup>11)</sup>.カソー ドの光源として,フェムト秒 Ti: Sapphire レーザーの3 倍波 UV 光 (266 nm,パルス幅 90 fs)を用いた.表1に,RF電

表1 RF電子銃から発生する電子ビーム特性の目標値

Electron energy	$1\sim 3~{ m MeV}$
Pulse length	100 fs
Emittance (unnormalized)	10 <sup>-8</sup> m-rad
Energy spread	$10^{-4} \sim 10^{-5}$
Electron number	$10^7 \sim 10^8  \mathrm{e}^{-4} \mathrm{s/pulse}$

子銃から発生する電子ビームパラメータの目標値を示す. 実験では,パルスエネルギーが 10 µJ 以上の UV 光を無酸素銅 カソードに照射すれば,パルス当たりの電子数が 10<sup>7</sup> 個の ビームが発生可能である.

RF 電子銃から生成する電子ビームのエミッタンス (ビー ムの広がりとサイズに対する位相空間分布の面積)は、電子 がカソードから出る時の初期エミッタンスに支配される。こ の初期エミッタンスは、カソードに照射するレーザースポッ ト径と光電子の初期エネルギー幅に依存する<sup>12,13)</sup>.カソード から発生する光電子の初期エネルギー幅は、カソード材質の 仕事関数、照射レーザー光子エネルギーとカソードでの電場 強度(Schottky 効果)に決まる.本実験の条件下(加速電場 100 MV/m, 無酸素銅カソードに 266 nm のレーザーを照射す る場合)では、 $E_{bin} = 0.26 \text{ eV}$ であった<sup>12)</sup>. 初期エミッタン スを低減する方法として、照射するレーザースポット径を小 さくする方法と、コンデンサ絞りによりビームをコリメート する方法の2つがある.本実験では、パルス当たりの電子数 は 10<sup>7</sup> 個の時, 直径 0.5 mm 以下のコンデンサ絞りを用いて ビームをコリメートすれば、目標の10<sup>-8</sup> m-rad のエミッタン スが得られることが分かった<sup>13)</sup>.

RF 電子銃から発生した電子ビームのパルス幅とエネル ギー分散はビームエネルギーに大きく依存する.シミュレー ション(図3に示す)では、電子ビームの加速エネルギー が1.5 MeV 以下の時、空間電荷効果によるパルス幅とエネ ルギー分散共に増大するが、1.5 MeV 以上であれば、空間電



図3 電子線パルス幅とエネルギー分散のビームエネルギーに 対する依存性のシミュレーション結果<sup>4)</sup>

荷効果が抑えられ、目標値であるパルス幅 100 fs とエネル ギー分散 10<sup>-4</sup> の電子ビームが発生可能であることが分かっ た.また、本 RF 電子銃に冷却機構の改良や増強も行ってお り、将来的に 1 kHz の高繰返し運転に適用可能であり、フェ ムト秒短パルス電子源として、世界最高性能を有する.

#### 2.2 MeV 電子レンズ光学系と検出部

本実証機では、電子の入射および制御は図1に示すよう に1台コンデンサレンズ (CL) とコンデンサ絞りを用いて 行われた.我々の RF 電子銃を用いた電子回折の実験では、 CL と直径 0.3 mm のコンデンサ絞りの組み合わせにより試 料への収束角 Δθ = 0.05 mrad を実現しており、本開発目標 である $\Delta \theta < 0.1 \text{ mrad}$ を達成した.結像部には、対物レンズ、 中間レンズと投影レンズの3つの強磁場レンズを用いた。球 面収差, 色収差と非点収差を最小化するために, 磁極やヨー クの形状を最適化しており、電子レンズ系として十分な特性 が実現されている.対物レンズでは、上極と下極に非対称の 構造を採用し、最大起磁力が35kATである。磁極は、鉄と コバルトを1対1の割合で混合した飽和磁束密度が高いパー メンジュール軟磁性材料を使用しており、最大磁場強度 2.3T の発生が可能である。対物レンズの焦点距離は、電子ビーム エネルギーが2MeVの時、5mm である、試料は、サイドエ ントリー法による挿入される. 中間レンズと投影レンズの磁 極では、それぞれに純鉄とパーメンジュール軟磁性材料を使 用した.3つのレンズのポールピース直径は,13mm である.

時間分解イメージ測定には、検出器そのものの時間分解能 に依存しないが、電子波の高感度検出は極めて重要である. 特に、RF電子銃開発の項で述べたように、相対論的電子ビー ムに対しても空間電荷効果は、パルス幅、エミッタンスおよ びエネルギー分散に対して増大効果をもたらすため、可能な 限り少ない電子数での測定が望まれる.そこで、我々が MeV 電子回折測定<sup>77</sup> に成功したパルスあたり少数の電子数でも測 定可能な Tl をドープした CsI の柱状結晶化素子と浜松フォ トニクス社製の Fiber Optic Plate を採用した.素子から発生 した光は、厚さが 5 $\mu$ m のポリマー上でアルミニウム蒸着し た 45 度の反射ミラーにより伝搬され、最後に浜松フォトニ クス社製の CCD カメラ (ORCA-R2) を用いて測定される.

## 3. 実証機における電子回折図形と透過電子顕微鏡像の測 定結果

実証機における拡大倍率や分解能の測定は、現在進行中である.以下にMeVのフェムト秒電子線パルスを用いた電子回折と透過電子顕微鏡像の測定例を紹介する.図4に、パルス当たり電子数が10<sup>7</sup>個のMeV電子線パルスを用いた厚さ10nm金単結晶と厚さ100mの絶縁体Mica単結晶(K(Fe,Mg)<sub>3</sub>(AlSi<sub>3</sub>O<sub>10</sub>)(OH,F)<sub>2</sub>)のシングルパルス、10パルス、10パルスで観測した透過回折図形を示す.RF電子銃からの暗電流の影響が殆どなく、金単結晶薄膜では10パルス積算で十分明瞭な回折パターンが得られていることと、シングルショットの測定に成功したことが大きな成果である.これは、



図4 金単結晶(a)と Mica 単結晶(b) に対してシングルパルス, 10 パルス、100 パルスの測定で得られた回折図形



図5 金単結晶薄膜に対して得られた透過 MeV 電子顕微鏡像 (明視野像)

高精度のRF電子銃と電子レンズ系を使用した成果である. シングルショットで測定可能となったことは、今まで観測不 可能であった不可逆過程に対する超高速構造変化ダイナミク スの研究を可能にするという極めて大きな意義がある.また, 回折パターンのゼロ次スポットのシャープさと回折スポット 幅から、電子ビームの試料への収束角が小さく(エミッタン スが小さい)、ビームのエネルギー分散 (~10<sup>-4</sup>) が小さいこ とが分かる.図5に、厚さ10nm金単結晶薄膜の透過MeV 電子顕微鏡像(明視野像)を示す。測定条件としては、試料 にビームを集束せず、CLにより平行化した電子ビームを用い た. 試料でのビームサイズは1mmであり, 測定時間は15分, パルスの繰返しは 10 Hz であった. 試料に照射するパルス数 は約9000個であった. 拡大倍率は1200倍であるため,金薄 膜の凸凹やしわ模様しか観測できなかったが、今後、CLを用 いて試料上のビームサイズを10µm以下に集束し、ビーム輝 度を向上させると共に、新たに中間レンズを1台製作して倍 率を拡大し,目標の空間分解能の実現を目指すと考えている.

#### 4. まとめ

以上, フォトカソード RF 電子銃技術, それを駆使したフェ

ムト秒電子線パルスの発生、我々が世界に先駆けて推進して いる相対論的フェムト秒電子線パルスを用いた高速電子顕微 鏡の研究を紹介した。加速器から生まれたフォトカソード RF 電子銃は、先端加速器への応用だけではなく、高速電子 回折や電子顕微鏡の最先端計測分野にも利用されつつある. 紙面の都合上,詳細な記述は割愛するが,RF電子銃を用い たフェムト秒時間分解 MeV 電子回折は、フェムト秒時間領 域における光誘起構造相転移ダイナミクスの解明において, 強力なツールとなっている<sup>14,15)</sup>. さらに, 我々が開発したフォ トカソード RF 電子銃は,僅か 15 cm の長さで,1~3 MeV まで加速できる. 勿論, 更になる低エミッタンス化, 単色化 や安定化などの課題が残されているが、今後、RF 電子銃を 改良して分解能を Å にまで高めれば、この RF 電子銃を用い た新しい超高圧電子顕微鏡は、電子顕微鏡の性能だけを考え ても、小型かつ安価で、一般的な研究施設や研究室でも導入 可能である.更に、フェムト秒の高時間分解能が付加される ことを考えれば、次世代の電子顕微鏡の誕生と言っても言い 過ぎではない、世界中の物質構造科学研究者が待望してやま ない「夢の装置」である.

#### 謝 辞

本研究の一部は、文部科学省科学研究費補助金(基盤研究 (A)、22246127、H22 ~ 24)「フェムト秒時間分解電子顕微 鏡の基礎研究」と(基盤研究(A)、26246026、H26-28)「フェ ムト秒時間分解電子顕微鏡に関する研究」によって遂行可能 となった.装置建設や運転等においては、高エネルギー加速 器研究開発機構の浦川順治教授、照沼信浩教授と高富俊和氏、 大阪大学超高圧電子顕微鏡センターの保田英洋教授と谷村克 己特任教授、大阪大学産業科学研究所吉田研究室の教員・学 生、量子ビーム科学研究施設の教員と技術職員の方々にも最 大限の協力をいただいた.関連する方々に深く感謝したい.

#### 献

- 1) Zewail, A.H.: Science, 328, 187-193 (2010)
- 2) Campbell, G.H. et al.: J. Electron Microsc., 59, S67-S74 (2010)
- 3) Siwick, B.J. et al.: J. Appl. Phys., 92, 1643–1648 (2002)

文

- 4) Yang, J. et al.: Radiat. Phys. Chem., 78, 1106-1111 (2009)
- 5) Yang, J. et al.: Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A, 637, S24–29 (2011)
- 6) Murooka, Y. et al.: Appl. Phys. Lett., 98, 251903 (2011)
- 7) Yang, J. et al.: Jpn. J. Appl. Phys., 44, 8702-8707 (2005)
- Yang, J. et al.: Nucl. Instrum. Method Phys. Res. Sect. A, 491, 15–22 (2002)
- 9) Yang, J. et al.: J. Appl. Phys., 92, 1608-1612 (2002)
- 10) Kan, K. et al.: Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A, 659, 44-48 (2011)
- 11) Sakai, F. et al.: Jpn. J. Appl. Phys., 41, 1589-1594 (2002)
- Yang, J. et al.: IEEJ Trans. Electronics, Information and Systems, 134, 515–520 (2014)
- 13) Yang, J. et al.: Proc. of IPAC2015, Richmond, 2259–2261 (2015)
- 14) Giret, Y. et al.: Appl. Phys. Lett., 103, 253107 (2013)
- 15) Daraszewicz, S.L. et al.: Phys. Rev. B, 88, 184101 (2013)