# X線自由電子レーザー実験での広帯域プローブ光学系の開発

発表者: 0912140 山崎 晃誠

指導教員:米田 仁紀 教授

# 1 序論

X線自由電子レーザー (XFEL) は keVX 線領 域でフェムト秒の超短波パルス性を有する高強 度な光を放射できる。[1] この光源の出現により 様々な新しい物理研究が行われることが期待さ れている。固体との相互作用では、高密度な内殻 電子励起状態の研究がある。従来までと違い、固 体内のほとんどの原子の内殻電子を励起された ような物質状態は初めて達成させるもので、そ の詳細な物理は解明されていない。これを調べ るためにはその寿命にて広帯域の光学特性を評 価することで、電子状態を決定できるが、広帯 域かつ高い空間・時間分解能を持った観測シス テムが必要になってくる。そこで、本研究では、 現在のX線自由電子レーザー施設で行われてい る 1µm の集光実験 [2] で使用可能なプローブ計 測の光学システムを構築することを目的とした。

### 2 観測に求められる条件

#### 2.1 数 fs の時間分解能

内殻電子励起過程は、物質に電磁波を照射し た際に光子エネルギーを吸収した内殻の電子が 励起され、その空軌道に上位軌道の電子が遷移 してくるまでの間を指す。このとき図1に示し たように遷移にかかる時間は多く考えても数fs の時間間隔で起きる。そのため、この現象を観 測するためには、同程度の時間分解能が光学系 に要求される。



図 1: 遷移にかかる時間

#### **2.2** 1µmの空間分解能

観測系に要求される条件として、1µmの空間 分解能が求められる。内殻電子励起過程を観測 する場合、より多くの内殻電子を励起すること ができれば観測が容易になる。すなわち、ポンプ 光である XFEL 光の単位面積当たりの強度は大 きければ大きいほど望ましいと考えられる。そ のため、発生させた XFEL 光を集光し、それを 利用することが必要とされる。X線領域の光学素 子形成の技術の進歩により、現在では図2のよう な装置を駆使して、約1µm四方の領域に XFEL 光を集光することができる。この集光ビームを 使用すると考えると、観測系に求められる空間 分解能は1µm以下となる。これは、これ以上の 空間分解能であると、集光領域外のデータも含 まれてしまうからである。



図 2: XFEL 用集光ミラー

# 3 プローブ光学系

金属を固体試料とした場合、その伝導帯の電 子と内殻の電子では光学応答が異なる。前者は ω=0 に極を持つ特性を持つが、後者は紫外から X線に至るその共鳴エネルギーで極をもつスペ クトル特性になる。そのため、光学周波数でも、 可視域から真空紫外光に対応でき XFELの集光 径である 1μm 以下の空間分解能が必要になる。 一般に、透過型の対物レンズ系では、深紫外以 下の波長で色消しレンズを構成できず、それ以 上の波長でも 1µm 集光が可能な NA の大きなレ ンズではパルス幅が増加してしまう。このため 本研究のシステムでは反射型のレンズを使用す る。また、ターゲッ上に存在する物質の内殻電 子を同時に励起させる必要があるため、ポンプ 光はターゲットに対して垂直に入射する必要が ある。そのため、XFEL ポンプ用の光路として 中心に空孔の空いているものを製作し使用する ことにした。一方、このような観測系では、複 数のビームスポットや XFEL 透過用の薄い鏡の 表面精度などのために、波面収差が生じること が多い。そのため、ここでは、デフォーマブル光 学系を導入し、分解能を理論限界値まで高める システムとした。観測システムの概要は図3に 示してある。



### 4 評価

#### 4.1 評価方法

開発した光学系の性能評価のために紫外~可 視の波長範囲でピンホールの点像分布関数 (PSF) を観測した。PSF による評価は、光学系の収差 と回折を合わせた統合的な結像性能を表すこと ができる。

#### 4.2 分解能の導出

CCD 上で得られたピンホールの PSF のデー タから分解能の導出について示す。図4のよう に PSF の強度が 10%から 90%をとる距離間隔を  $\Delta x$  とし、それを倍率 M で割ることで PSF の分 解能と定めた。

$$\delta = \Delta x / M \tag{1}$$





### 5 波長依存性の確認

製作した観測系の波長依存性を確認するため にプローブ光の位置に、テスト光として410nm、 532nm、632nmの光源を使用してピンホールの PSF 観測した。そのときの結果を図5に示す。



図 5: 分解能に対する波長依存性の確認

図5より製作した観測系ではテスト光として 使用した波長帯域においては、1 $\mu$ mの空間分解 能を達成できないことが判明した。テスト光を さらに短波長の物を使用すれば目標とする分解 能に届くと考えられるが、そのような方法をと ると時間分解能の面に問題が生じてしまう。本 観測系では数fsの時間分解能が要求されている。 これを達成するために式(2)で示されるようなパ ルス幅 $\tau$ は周波数帯域幅 $\Delta B$ の逆数で示される パルス圧縮という方法を考えている。

$$\tau = 1/\Delta B \tag{2}$$

この方法を使用することを考えると350nmから500nmの帯域が限界となる。したがって、500nm 付近で目標の空間分解能を下回ることが求められる。

結果より考えると、対物レンズに存在する空孔 やXFELを入射するために使用する薄膜ミラー の面精度による散乱が分解能を頭打ちにしてい る原因であると考える。これらの散乱要素に対 応するために観測系に導入しておいた補償光学 系を利用し、再び分解能に対する波長依存性の 確認を行った。その結果を図6に示す。



図 6: 分解能に対する波長依存性の確認

図6を見てみると、補償光学系を利用し波面補 正を行った場合それぞれの波長での分解能の向 上が認められる。この結果、1µmの空間分解能を 達成した。また、時間分解能についても350nm から500nmの紫外領域のコンティニューム光を プローブ光として使用すれば約3fsの時間分解能 を確保できることが確認できた。

### 6 対物レンズによる像への影響

製作した観測系では図7に示すような反射型 の対物レンズを使用している。レンズ内部には 凸面鏡を支えるために3本のスポークが設置さ れている。このような内部構造は回折波を生ん でしまう。その結果、得られる像の質が低下し 正しい分解能が得られなくなる懸念が存在する。



図 7: 対物レンズの内部構造

この影響を確認するため対物レンズとターゲットの間に針を挿入し、スポークの本数を意図的 に増やした状態をつくり、その時に起こる像の 変化を確認した。その結果を図8、9に示した。



図 8: イメージの強度変化 (ナイフエッジなしの 場合)



図 9: イメージの強度変化 (ナイフエッジ挿入時 の場合)

図8、9よりスポークの本数の増加で像の質の 低下が確認できた。これは、図7に示すような スポークの存在する反射型対物レンズを使用す ることで、さけることのできない回折波が存在 してしまうことを示している。

### 7 結論

XFELを利用した 1µm 以下の空間分解能をも つポンプ・プローブ観測系を作成、評価を行っ た。観測系にはレンズ中心に穴のあいた反射型 対物レンズを用いていて新しい形の観測系であ る。内殻電子励起過程を観測するための条件で ある 1)数 fs の時間分解能、2)1µm の空間分解能 に関しては 350nm から 500nm の紫外領域のコ ンティニューム光をプローブ光に利用すること で達成できることが確認できた。また、レンズ 中心の空孔や薄膜ミラーの影響は存在するが補 償光学系による波面補償を行うことで補填でき ることを確認した。

しかし、波面補償後の分解能の波長依存性は、 ほぼ同一でこれが補償光学系でとりきれない収 差成分なのか、軸外しなどのアライメントのミ スによるものか、調べる必要がある。

# 参考文献

[1]Hitoshi Tanaka and Makina Yabashi," A compact X-ray free-electron laser emitting in the sub-angstrom region" NATURE PHOTONICS 10,1038(2012)

[2]Hirokatsu Yumoto and Hidekazu Mimura,"Focusing of X-ray free-electron laser pulses with reflective optics,"NATURE PHOTONICS 10,1038(2012)