磁気ボトル型電子分光器による BISER X 線の特性評価 Characterization of BISER X-ray by a magnetic bottle electron spectrometer

難波 愼一¹⁾, Alexander Pirozhkov²⁾,神門 正城²⁾ Shinichi NAMBA^{1),} Alexander Pirozhkov²⁾,Masaki KANDO²⁾ ¹⁾広島大学 ²⁾量研

(概要)

量子科学技術研究開発機構 (QST) 関西研の Pirozhkov らは,超短パルス高強度レーザーをガスに照射して 発生する相対論的レーザープラズマから新たな高次高調波が放射されることを明らかにした.この高調波は Burst Intensification by Singularity Emitting Radiation (BISER) と名付けられ,通常の高調波と異なり,レーザー 基本周波数の奇数偶数倍のスペクトルが発生する.放射機構は PIC シミュレーション法で解明され,パル ス幅は~170 as と予想されている[3].しかし,軟X線パルスの時間幅の実測には未だ至っていない.本研究 はパルス幅計測に必要な高エネルギー分解能電子分光器を製作し,その特性評価を目的とした.具体的には, BISER X線 (60~100 eV) と Xe 原子との相互作用で発生する 4d 内殻電離に伴うオージェ電子,光電子を観 測した.

キーワード: BISER X-ray,磁気ボトル型電子分光器、オージェ電子スペクトル、パルス幅計測

<u>1. 目的</u>

相対論的レーザープラズマから放射される BISER は通常の超短パルスレーザー・貴ガスとの相互 作用により発生する高次高調波とは異なり、奇偶数次のスペクトルからなり、その波長は keV 域ま で達する[1,2]. PIC シミュレーションで、BISER 発生メカニズムやパルス幅特性が明らかにされて いる[1,2]. 特に 170 as というパルス幅を持つ X 線源であることが示されたが、実験的には計測でき ていない. いわゆる、ポンプ・プローブ法のひとつである、アト秒ストリーク法でこのような短パ ルスのパルス幅を計測することが可能となるが、そのためには、Carrier Envelope phase (CEP)が lock されたプローブレーザー、ポンプ・プローブレーザー共に高い繰り返し周波数、高い分解能を有す る電子分光器が不可欠である[3]. ところが、ショットごとの BISER X 線特性は異なるため、パル ス幅を計測するためには、シングルショットで電子エネルギーを計測する分光器が必要となる.

本研究の目的は、検出効率が 100%である磁気ボトル型電子分光器を自作し、その特性を BISER-Xe ガス相互作用で発生する光電子、オージェ電子から評価することにある. +分なエネル ギー分解能の分光器開発が成功すれば、アト秒ストリーク法に必要な3つの装置の内の一つが整備 できたことになり、BISER シングルショットパルス幅計測が現実的なものになってくる.

<u>2. 方法</u>

図1に開発した磁気ボトル型電子分光器を示す.分光器は,BISER 発生用チャンバーの上部に取付けられている.構成は主に真空チャンバーとフライト管 (1.2 m),X線集光点観測用チャンバーの3点から成る.

真空チャンバー内部にはテーパー型永久磁石 (30 mmφ) とガス噴射ノズル (0.25 mmφ) を設 置した.永久磁石 (1.2 T) とソレノイドコイル (1.0 mT) によって形成されるミラー磁場により 発生電子をほぼ 00%捕獲する.電子は下方から 照射される BISER ビームとXe ガスとの相互作 用で発生させ、ミラー磁場によってフライト管 端点の MCP 検出器 (42 mmφ) で検出し電子分 光を行う.X線集光点観測用チャンバーは、磁 石とノズルの相対位置や BISER X線の発生ス ポットを正確に観測できる.構成は Mo/Si 球面/ 平面ミラー、X線 CCD カメラであり、HeNe レ



ーザーを用いて実験前にシャドーグラフで磁石とノ ズルの精密アライメントが可能である.図2には、 実際に撮影した永久磁石、ノズル、分光器入口アパ ーチャ(\$3 mm)、及び、集光アライメント用のカーボ ンナノチューブ(CNT)の実際の位置関係を示す. CNT の先端は BISER X線の発生スポットを簡易的 に示しており、レーザーはこの先端に集光される.

分光器を製作するにあたり、予め有限要素法にて 発生するミラー磁場を計算し、この磁場中で発生す る Xe 4 d^1 内殻ホールに伴う 8.26 eV オージェ電子の 軌道を分子動力学により評価した. 図 3 に装置概略 と発生するミラー磁場の計算結果を示す. なお、今 回対象とするエネルギー分解能の設計値は $\Delta E =$ 0.36 eV @ 8.26 eV である.





<u>3. 結果及び考察</u>

理論的に予想されるオージェ電子のスペクトルを図5に示す.強度は分解能が良くなる低エネルギー側で 高くなるが、電子発生量は各スペクトル分布の積分値で評価される.また、多数の次数からなる BISER を Mo/Si 凹面鏡、薄膜フィルタで90 eV 付近のスペクトルのみを電子分光器に集光させるため、多数の Xe 4d-1 光電子が放出される.そこで、57 次 88.3 eV を中心波長とし、54 次から 61 次までの高調波(エネルギー間 隔 1.32 eV)により発生する光電子スペクトルを評価した.その結果を図6に示す.ここで、Mo/Si ミラー の反射率、高調波分解能を 0.8 eV、電子エネルギー分布をローレンツと仮定した.



これらの理論から予想されるスペクトルを基にして、実験データを解析した. 図7は、レーザーエネルギー 約0.8 J,相互作用領域のXeガスE 3x10⁻³ PaにおけるXe光電子、オージェスペクトルを示す. 図中には平 均したショット数、及び、BISER スポット位置も示してある. 光電子は多数の次数から発生するので明瞭 な線スペクトルとしては観測されないが、実験値と理論値は非常に良い一致を示した.

今回,対象とする 8.26-eV オージェスペクトルが高い分解能(FWHM:0.4 eV)で計測されたため,アト秒ストリークに必要な電子分光器は製作できたと判断した.



- 4. 引用(参照)文献等
- 1. A. S. Pirozhkov, Phys. Rev. Lett. 108, 135004 (2012).
- 2. A. S. Pirozhkov, Sci. Rep. 7, 17968 (2017).
- 3. J. Itatani et al., Phys. Rev. Lett. 88.173903 (2002).
- 4. S. Namba et al., AIP Advances., 5, 117101 (2015).
- 5. Hikari OHIRO et al., Plasma Fusion Res. 17, 2406020 (2023).