**PASJ2015 WEP097** 

# 傾き制御電子バンチによるコヒーレントテラヘルツ光発生

# **GENERATION OF COHERENT THZ RADIATION BY ELECTRON BUNCH TILTING**

坂上和之<sup>#, A)</sup>, 西田万里子<sup>B)</sup>, 水柿将貴<sup>B)</sup>, 鷲尾方一<sup>B)</sup>, 浦川順治<sup>C)</sup>, 黒田隆之助<sup>D)</sup>, 平義隆<sup>D)</sup> Kazuyuki Sakaue<sup>#, A)</sup>, Mariko Nishida<sup>B)</sup>, Masataka Mizugaki<sup>B)</sup>, Masakazu Washio<sup>B)</sup>, Junji Urakawa<sup>C)</sup>, Ryunosuke Kuroda<sup>D)</sup>, Yoshitaka Taira<sup>D)</sup>

Ryulosuke Kuloua , Toshitaka Talia

<sup>A)</sup> Waseda Institute for Advanced Study, Waseda University

<sup>B)</sup> Research Institute for Science and Engineering, Waseda University

<sup>C)</sup> High Energy Accelerator Research Organization (KEK)

<sup>D)</sup> National Institute of Advanced Industrial Science and Technology (AIST)

#### Abstract

We have been developing an rf transverse deflecting cavity for ultra-short electron bunch diagnostics. Our rf deflector system has 150 fs temporal resolution for 5 MeV electron beam. The rf deflecting cavity not only can measure the bunch length by sweeping directly the electron bunch but also tilt the electron bunch. We considered to use this bunch tilting for generating the coherent Cherenkov radiation. At Waseda university, we tested this scheme with photocathode rf electron gun, rf deflecting cavity and triangular prism made by TOPAS polymer as a target. The resulting radiation has a property of broad bandwidth, high peak power and coherent THz radiation. In this conference, the principle of coherent Cherenkov radiation by electron bunch tilting, recent experimental results and future prospective will be reported.

### 1. はじめに

電子ビームからの放射は放射光施設に代表される ように広く利用され、革新的な成果を挙げてきた。 その中でもコヒーレント放射は非常に高強度な放射 を得るために重要な技術として認識されている。コ ヒーレント放射はこれまで電子ビームの集束や圧縮 によって3次元的に小さな空間集め、その大きさを 波長以下とすることによって観測、実現されてきた。 また、自由電子レーザーにおいてはアンジュレータ を用いることによってある種の共鳴状態を利用し、 その波長に合致した密度変調を得ることによってコ ヒーレントな放射として取り出している。放射を取 り出す手法としては、偏向磁石によるシンクロトロ ン放射や物質との境界面を利用する遷移放射、誘電 体中もしくは誘電体近傍を荷電粒子が通過すること によるチェレンコフ放射におけるコヒーレント放射 が研究されてきている[1][2]

早稲田大学では光陰極高周波電子銃を用いて短パルスの電子線を生成し、様々な研究を行ってきた。 短パルス電子線を1用する研究としては、レーザー コンプトン散乱による軟 X 線の生成<sup>[3]</sup>、パルスラジ オリシスによる放射線誘起反応の解析研究<sup>[4]</sup>などが 挙げられる。それと並行して電子銃自身の開発を行 い、電子銃のみによって極短バンチを生成する高周 波電子銃 (ECC RF gun)の開発を行い、その極短バン チ計測手法として高周波偏向空胴 (RF Transverse Deflecting Cavity)の導入を行った。我々の開発した 高周波偏向空胴システムでは 5MeV の電子バンチに 対して 150fs (rms)の分解能を持ってバンチ長計測が 行えることを確認した<sup>[5]</sup>。高周波偏向空胴自体も非 常に良い性能を得ることができ、バンチの縦方向分 布計測や位相空間分布計測などを行うことができた が、これをさらに応用することを検討した。電子バ ンチを直接掃引する高周波偏向空胴は電子バンチの 進行方向に対してビームを傾けるということが可能 である。さらに偏向空胴に印加する高周波の強度を 調整することによって傾き角も変更可能である。そ こでこのような傾きビームを用いたコヒーレント放 射の取出し手法に関して検討を行った。本論文では 電子バンチ傾きによるコヒーレント光生成の原理、 早稲田大学にて行った原理試験の結果、及び今後の 展望に関して報告する。

### 2. 傾き電子線によるコヒーレント光生成

#### 2.1 チェレンコフ放射

チェレンコフ放射は非常に良く知られた放射であ るので、詳細は割愛するが、荷電粒子が誘電体中を 通過する際に、その速度が媒質中の光速度を超える 場合に衝撃波のように生成される。その放射角度  $\theta_c$ は媒質の屈折率 n と電子のローレンツファクタ  $\beta$  を 用いて以下のように表すことができる。

$$\cos\theta_c = \frac{1}{n\beta} \tag{1}$$

式(1)に示す通り、ほぼ光速度の電子線を用いた場合 には屈折率にのみ依存した角度に放射が生成される ことがわかる。したがって、電子線の進行方向とは 異なった角度  $\theta_c$ の方向にチェレンコフ光は生成され る。

<sup>&</sup>lt;sup>#</sup> kazuyuki.sakaue@aoni.waseda.jp

### **PASJ2015 WEP097**

2.2 傾き電子線によるコヒーレント光生成

2.1 節で示した通り、チェレンコフ光は電子線の 進行方向とは異なった方向に生成されることがわか る。Figure 1 にその模式図を示す。左図に示してい



Figure 1: Schematic Cherenkov radiation from the electron bunch.

るように、ビームが進行していく間に生成される チェレンコフ放射はそれぞれ重なりあわされること はないことがわかる。そこで電子バンチを傾けるこ とを考える。このアイデアは元々レーザーを用いて 行われていたテラヘルツ光発生を電子線に適用した ものである<sup>[6]</sup>。チェレンコフ放射の放射角に傾けた 電子バンチを用いる(右図)ことによって、バンチ先 頭が生成したチェレンコフ光とその後に続く電子バ ンチの放射が同位相で重なり合うことができ、コ ヒーレント放射として取り出すことができる。これ は、電子は媒質中でもほぼ光速度で移動し、放射は c/n で進行することによって実現される。さらに、 コヒーレント放射として重要なバンチ長の圧縮とし ては、そこまで必要なく、ビームサイズを波長以下 まで集束して傾きを与えることによってコヒーレン ト放射を取り出すことができる。

### 2.3 ターゲット材料

今回の原理試験では放射波長としてテラヘルツ波 を選択した。研究用途として、利用価値がある点、 波長がちょうどよく、原理試験として価値がありつ つ電子線の収束も波長以下が得られやすい点を考慮 して選定した。テラヘルツ光を生成するためのター ゲットとして、環状オレフィン・コポリマー (TOPAS)を用いた。高分子材料で、テラヘルツ帯で 非常に吸収が小さく、かつ屈折率変化が少ない<sup>[7]</sup>た め、前述の位相整合が広いテラヘルツ帯域で実現す ることが可能である。この TOPAS を三角柱型に加 工し、ターゲットして用いた。これを用いたチェレ ンコフ放射の様子を以下の Figure 2 に示す。三角柱 はほぼチェレンコフ放射角の 48.5 度(屈折率 1.52 に 対応)の角度になるように加工してあり、これに合わ せて電子バンチも傾けることになる。このような放 射セットアップによって電子バンチ傾き制御による

コヒーレントチェレンコフ放射の原理試験を行った。



Figure 2: Schematic of coherent Cherenkov radiation generation by tilted bunch.

## 3. テラヘルツコヒーレント光生成試験

#### 3.1 実験セットアップ

電子線傾き制御によるコヒーレントチェレンコフ 放射の原理試験のために以下の Figure 3 のような セットアップを構築した。電子ビームには早稲田大



Figure 3: Beam line layout of proof-of-principle experiment at Waseda university.

学に設置している光陰極高周波電子銃を用いる。約 3ps (rms)の電子バンチが得られ、四極電磁石によっ てまずはターゲット上に集束する。ターゲットホル ダーは出し入れすることによって蛍光スクリーンに 切り替えることが可能である。まず蛍光スクリーン にて電子線の集束を調整し、その後高周波偏向空 によって電子線を傾けることになる。電子線の傾き に関しては始めに高周波偏向空胴に印加する高周波 の位相を変化させつつ電子バンチの位置がスクリー ン上でどの程度変化するかを計測することによって 校正している。取り出したテラへルツパルスは ショットキーバリアダイオードを用いて検出してお り、検出器前にバンドパスフィルタを導入すること によって特定の周波数のみを検出することも可能で ある。

#### 3.2 コヒーレント光観測

まずはターゲットからのチェレンコフ放射がコ ヒーレント放射となっていることを、ビーム電荷量 を変えながら強度測定を行うことによって確認した。 実際には電荷量を大きく変えてしまうとビームサイ ズも多少変化してしまうため、できるだけ少ない電 荷量に設定して行った。また、この効果は特に高周 波数帯において顕著に現れるため、バンドパスフィ ルタを用いて 0.9THz 近傍の周波数に限って計測を 行った。その結果を以下の Figure 4 に示す。Figure 4 を見てわかる通り、ビーム電荷量に対して 2 乗で放

#### **PASJ2015 WEP097**

射強度が増えていることがわかる。これは実際にコ



Figure 4: Plot of THz intensity at 0.9 THz as a function of bunch charge.

ヒーレント放射が得られていることを示している。 また、間接的ではあるが、広帯域のテラヘルツ放射 が得られていることを確認した。0.1~2THz までの 範囲に感度を持つショットキーバリアダイオードと バンドパスフィルタ(それぞれ±10%の帯域幅を持つ、 中心周波数 0.5/0.9/1.0/1.5/2.0THz)を組み合わせるこ とによって計測した結果、すべてのバンドパスフィ ルタにおいて信号を検出することができた。した がって、非常に広帯域なテラヘルツ光を本手法に よって得ることができたと言える。テラヘルツパル ス検出時の典型的な波形を以下の Figure 5 に示す。



Figure 5: Typical waveform of THz radiation.

Figure 5 は 3 バンチの際の波形であるが、電子電荷 量の Current Transformer から得られた信号とショッ トキーバリアダイオードによるテラヘルツパルスの 信号両方が得られており、それぞれ同じ 3 パルス構 造となっていることがわかる。

#### 3.3 傾き制御によるコヒーレント光の実証

本節では実際に傾き制御によってコヒーレント放 射の増強が実施されたことに関して述べていく。前 述の通り、高周波偏向空胴に印加する高周波のパ ワーを変化させることによって傾きを変えることが でき、さらに高周波の位相を変化させることによっ てビームの中心位置を変化させることが可能である。 位相に対する位置の変化はそれぞれの高周波のパ ワーによって変わってくることになる。これらを変 化させながらテラヘルツ光の強度を確認することに よって実際に傾きによるコヒーレント放射を実証す ることができる。ただし、放射の波長が長い場合に は通常のビームでもコヒーレント放射として出力さ れてしまうので、今回は 1THz±10%のバンドパス フィルタを用いて 1THz 帯のみにおいて計測を行った。その結果を以下の Figure 6 に示す。左図は





Figure 6: THz intensity map as a function of bunch tilt and position.

Figure 2 に示す通り想定している方向に傾けた場合、 右図はそれとは逆の傾きに傾けた場合を示している。 まず左図に矢印で示したが、ほぼ計算通りの 48.5 度 に傾けた場合に最も放射が強く得られていることが わかる。強い強度が得られた範囲としては±2 度程 度であることも認識できる。右図を見ると、多少は 放射が確認できることがわかる。これは傾けている ことでバンチ長が放射角度方向から見ると短く見え るため、多少のコヒーレント放射が含まれているこ とによると考えている。最大強度が得られた角度の 左右の結果を比較すると約 10 倍テラヘルツ光強度 が適切に傾けることによって増強されていることが 確認できた。これは 2 章で示したように傾けること でコヒーレント放射に寄与する電子数が増大したこ とによると結論付けて良いであろう。

### 4. まとめと今後の展望

電子線に傾きを与えることによってコヒーレント チェレンコフ放射を増強できることを考案し、実験 的に示すことに成功した。まずはテラヘルツ帯にお いて実施し、テラヘルツ帯で広帯域なコヒーレント 放射を確認した。また、適切な傾きを与えることで、 約10倍の増強が可能であることを確認した。

現在までは傾きが有効であることを確認しただけ と認識しているので、放射のスペクトル計測や波形 の直接計測を通して、シングルサイクルのテラヘル ツパルスが得られていることを検証するとともに、 ターゲット材料や形状の最適化を行っていく予定で ある。また、すでに本放射を用いたテラヘルツイ メージング研究も開始している。今後テラヘルツ光 を用いた応用などにも展開していければと考えてい る。

### 参考文献

- [1] R. Kuroda et al., Nucl. Instrum. Meth., A637(2011)S30.
- [2] K. Kan et al., Appl. Phys. Lett., 99 (2011)231503.
- [3] K. Sakaue et al., Radi. Phys. Chem., 77(2008)1136.
- [4] Y. Hosaka et al., Radi. Phys. Chem., 84(2013)10.
- [5] K. Sakaue et al., Jpn J. Appl. Phys., 54(2015)026301.
- [6] H. Hirori et al., Appl. Phys. Lett., 98(2011)091106.
- [7] P. D. Cunningham et al., J. Appl. Phys., 109(2011)043505.