# 科学研究費助成事業

研究成果報告書



研究成果の概要(和文): 従来,リニアックの電子ビームの高精度プロファイルモニタとして,可視遷移放射が利用されてきたが,ビームのバンチ長が短い場合,可視遷移放射がコヒーレントになり,プロファイルの測定に利用できないことが判明した.そこで,本研究では,より波長の短いパラメトリックX線等の結晶から発生す る放射現象の利用を提案した。

本研究では下記の成果が得られた.(i)フレネルゾーンプレートを用いたビームプロファイルモニタの開発, (ii)回折遷移放射と回折制動放射の寄与の定量的評価,(iii)ダイヤモンド結晶からのパラメトリックX線の角度 分布測定,(iv)回折遷移放射を利用した国際リニアコライダー用ビーム診断技術の提案.

研究成果の概要(英文):Optical transition radiation (OTR) has often been used for beam profile monitoring for electron linacs. Recently, however, it has been found that OTR becomes coherent and thus cannot be used as a profile monitor when the beam bunch is short, for linacs dedicated to X-ray free electron laser operation. To avoid this coherence, shorter wavelength photons are required,

and thus we propose to exploit parametric X-ray radiation (PXR). In this study, the following results were accomplished: (i) We developed a beam profile monitor employing a Fresnel zone plate (FZP) to focus PXR onto an X-ray detector. (ii) We evaluated the contributions of diffracted transition radiation (DTR) and diffracted bremsstrahlung (DB). (iii) PXR angular distributions generated by a diamond crystal were measured using the 255-MeV electron beam at the SAGA-LS linac, which are in good agreement with theory. (iv) We proposed a new beam diagnostic method using DTR for the International Linear Collider.

研究分野:加速器物理,放射線物理

キーワード: パラメトリックX線 相対論的電子ビーム 結晶 ビームモニタ

1.研究開始当初の背景

ビームのプロファイルは,ビームのエミッ タンスや加速器の光学的関数を把握する上 で重要であり,その測定は加速器分野におい て必要不可欠である.従来,リニアックの電 子ビームのプロファイル測定には,可視遷移 放射 (optical transition radiation: OTR)が利用 されてきた.ところが,最近,X線自由電子 レーザー用リニアックにおいて, ビームのバ ンチ長が極端に短いために、OTR がコヒーレ ントになり,ビームのプロファイル測定に利 用できないことが判明した[1].また,現在計 画が進められている国際リニアコライダー (International Linear Collider: ILC)では,ビ ームサイズが数 nm と極端に小さいために, やはり OTR はコヒーレントになることが考 えられる.

コヒーレントになることを避けるには、より波長の短い光を利用する必要がある.そこで、本研究では、パラメトリック X 線(parametric X-ray radiation: PXR)の利用を提案した.PXRとは、高速の電子が結晶に入射した際に、ブラッグ条件を満たす方向に X 線が放射される現象である.入射電子のまとっている疑似的光子が、結晶によって回折される現象と解釈することができる.

研究代表者は,PXR を利用した電子ビーム のプロファイル測定法として,(i)近接法,(ii) ピンホールカメラ法,(iii)フレネルゾーンプ レート(Fresnel zone plate: FZP)法という3 つの手法を提案した.そして,近接法[2]とピ ンホールカメラ法[3]に関しては,すでに原理 の検証実験に成功した.

2.研究の目的

本研究の目的は,電子ビームと結晶の相互 作用によって生じる PXR 等の放射現象を利 用した新しいビーム診断技術を開発するこ とである.主に,下記の4項目について研究 を行った.

(1) FZP を用いたビームプロファイルモニ タの開発

上述したように,近接法とピンホールカメ ラ法については,すでに原理の検証実験に成 功しており,本研究では,残るFZPを用いた ビームプロファイルモニタの開発を行う.

(2)回折遷移放射と回折制動放射の寄与の 評価

PXR 以外に, ブラッグ方向に放出される X 線として,回折遷移放射(diffracted transition radiation: DTR)と回折制動放射(diffracted bremsstrahlung: DB)がある.DTRとは,電子 が結晶に入射した際に前方に放射された遷 移放射が,その後,結晶によって回折された ものである.また,DBとは,結晶内部で発 生した制動放射が結晶によって回折された ものである.実験条件によってDTRとDBの 寄与は重要であり,理論計算により,その評 価を行った. (3) ダイヤモンド結晶からの PXR の角度分 布測定

ダイヤモンド結晶は, Si 結晶よりも大強度 ビームに耐えられると言われている.ただし, 一般的に,ダイヤモンド結晶はSi 結晶よりも 結晶の質が劣ることが知られている.ダイヤ モンド結晶の利用可能性を追求するため,ダ イヤモンド結晶からの PXR の角度分布測定 を行った.

(4)回折遷移放射を利用した ILC 用ビーム 診断技術の提案

DTR を利用した ILC 用の新しいビーム診 断技術を提案した.

3.研究の方法

(1)FZP を用いたビームプロファイルモニ タの開発

図1に,実験装置の概念図を示す.結晶標 的上における PXR の像を,FZP を用いて X 線検出器上に結像させることにより,ビーム のプロファイルを得る手法である FZP とは, X 線の透過帯と不透過帯が同心円状に交互に 配置されたものであり,干渉の効果によって, X 線を集束する働きがある.n 番目のゾーン の半径は, $r_n = \sqrt{nf\lambda}$ と表される.f は焦点距 離, $\lambda$ は X 線の波長である.FZP の焦点距離 は $f = 2r_N \Delta r_N / \lambda$ と表される .N は全ゾーン数,  $\Delta r_N$  は最外殻ゾーンの幅である.図 1(b)に示 した焦点距離 f は, X 線のエネルギー7.1 keV に対する値である.アブソーバーは非回折光 (0次光)を除去するために用いられる.

図1には,FZPを1枚と2枚用いた場合の 例を示したが,最初からFZPを2枚用いるの はアライメントが困難であると考え,まず FZP1枚のみを用いてPXRを結像する実験装 置を構築した.用いたFZPの直径は416 µm, 焦点距離は7.1 keVのX線に対して205 mm である.

初めに,FZP 等各素子のアライメント法を 習得するため,九州シンクロトロン光研究セ ンター(SAGA Light Source: SAGA-LS)の放 射光ビームライン BL09 からのX線を利用し て実験を行った.図2にセットアップの概念 図を示す.アブソーバーとして簡易的に,直



図 1:FZP 法の実験装置の概念図.(a)FZP を 1 枚用いた場合,(b)FZP を 2 枚用いた場合.



図 2: 放射光 X 線を用いた各素子のアライメント(上面図).



図3:可視レーザーを用いた各素子のアライメント.

径 100 μm の金ワイヤーを用いることにした [4]. ピンホールは, X線を FZP だけに入射さ せるために必要である.X線検出器として, PIN フォトダイオードを用いた.X線を利用 したアライメント方法は,予想以上に時間が かかることがわかったため,新たな手法とし て,可視レーザーを用いるアライメント法も 考案した.そのセットアップを図3に示す. 可視レーザーとして波長635 nmの半導体レ ーザーを使用した.各素子を透過するレーザ ーの強度をパワーメーターで測定すること により,アライメントを行った.

(2)回折遷移放射と回折制動放射の寄与の 評価

以前 SAGA-LS で行われた,255 MeV 電子 ビームを厚さ20 µmのSi結晶に入射させた際 に,(220)面によって 32.2°方向に生成された PXR の角度分布の測定結果[6]とシミュレー ション結果の比較を行った.海外共同研究者 である Belgorod National Research University の Vnukov 氏らが開発したシミュレーション コード[5]を用いて,DTR と DB の寄与を評価 した.

(3)ダイヤモンド結晶からの PXR の角度分布測定

実験装置の概念図を図4に示す[7] 実験は, SAGA-LSのリニアックからの255 MeV 電子 ビームを用いて行った.標的として,厚さ50 µmのダイヤモンド結晶(type-IIa)を用いた. ダイヤモンド結晶は,真空チェンバー内に設 置された2軸回転ゴニオメーターに取り付けた.結晶の<001>軸は結晶表面に垂直で,(220) 面が鉛直になるように結晶を配置した.発生



図 4: ダイヤモンド結晶からの PXR の角度分布 測定 (上面図).

した X 線は,32.2°方向に設置された厚さ 250 µm のベリリウム窓を通して,大気中へと取 り出した.X線検出器として,イメージング プレートを採用した.イメージングプレート は,面積が大きい,強度のリニアリティが高 い,位置分解能が高いなどの特長があり,高 精度な X 線の角度分布測定を可能とする[6].

(4)回折遷移放射を利用した ILC 用ビーム 診断技術の提案

本研究にも,上述した Vnukov 氏らが開発 したシミュレーションコードを用いて,DTR の角度分布の計算を行い,DTR を利用した ILC用の新しいビーム診断技術を提案した[8].

### 4.研究成果

(1)FZP を用いたビームプロファイルモニ 夕の開発

FZP, ピンホール, アブソーバーのアライ メント実験の測定例を図 5 に示す.実験は, SAGA-LSの放射光ビームライン BL09 におい て行った.FZPの位置に対して,ピンホール とアプソーバーの位置をスキャンし,透過 X 線の強度を測定した.予想通り,FZP に対し てピンホールの位置が合ったところで,透過 X線の強度が増加する様子が観測された.ま た,アプソーバー(金ワイヤー)の位置が合 ったところでは,透過 X 線の強度が減少する 様子が観測された.

このように,放射光 X 線を用いて各素子を アライメントできることがわかったが,測定 に相当の時間を要することが判明した.また, 放射光利用のビームタイムも限られている ため,簡便なアライメント法として,可視レ ーザーを利用する手法も考案した.可視レー ザーを用いた場合も,図5と同様の結果が得 られることがわかった.可視レーザーを用い ることにより,アライメントの時間を大幅に 短縮することに成功した.



図 5:放射光 X 線を用いたアライメント結果. (a)ピンホールの x 方向位置スキャン,(b)アプソ ーバー(ワイヤー)のx方向位置スキャン. 次に,この実験装置を SAGA-LS のリニア ック室に持ち込んで,実際に PXR を用いて実 験を行う予定であったが,ビームタイムの関 係で,そこまでには至らなかった.実験装置 の構築はすでに完了しているので,今後実験 を継続する予定である.

(2)回折遷移放射と回折制動放射の寄与の 評価

以前,SAGA-LSにおいて測定したPXRの 角度分布を図6に示す[6].標的は厚さ20µm のSi結晶,回折面は(220)面であったが,そ れ以外の条件は図4の実験と同様である.ブ ラッグ方向が0°方向に対応する図7にPXR, DTR,DBの角度分布の計算結果を示す.な お,この計算には,ビームの角度拡がりは考 慮されているが,ビームの大きさは考慮され ていない.0°付近では,DTRとDBの寄与が 無視できないことがわかった.図8に測定結 果と計算結果の比較を示す.計算結果には, DTRとDBの寄与が含まれている.測定結果 と計算結果はよく一致することが確認され た.







図 7: Si 結晶からブラッグ方向に放出される X 線の角度分布の計算結果.丸印:PXR,1:DTR, 2:DB,3:PXR+DTR+DB,4:ビームの角 度拡がりを無視した場合の PXR.



図 8:X 線の角度分布の測定結果と計算結果の 比較.(a) y 方向(鉛直方向),(b) x 方向(水平 方向).1の緑線:ビームの大きさを考慮してい ない計算結果,2の赤線:ビームの大きさを考 慮した計算結果.

(3)ダイヤモンド結晶からの PXR の角度分布測定

図9(a)にPXRの角度分布の測定結果を示す [7].この図では、バックグラウンドの強度は 引かれていない.Si 結晶の場合と同様、コーン状の角度分布が観測された.図9(b)には、 電子ビームの大きさ・角度拡がりを畳み込ん だ計算結果 $I^{conv}(\theta_x, \theta_y)$ を示したが、測定結果 をよく再現していた.

図9の点線で示した位置における鉛直方向 (y方向)の角度分布を図10に示す.この図 では,バックグラウンドを差し引いた.図10 の矢印は,下記の式で表されるPXRの特徴的 な角度拡がり<sub>のxx</sub>を表す.

$$\theta_{\rm PXR} = \sqrt{\left(\frac{1}{\gamma}\right)^2 + \left(\frac{\hbar\omega_{\rm p}}{\hbar\omega}\right)^2}.$$
 (1)

 $\gamma$ はローレンツ因子, $\hbar\omega$ はX線のエネルギー,  $\hbar\omega_p$ は結晶のプラズマエネルギーである.角 度分布のピーク位置は,矢印の位置とよく一 致していた.

PXR の角度分布の計算値と測定値を比較 するため,下記のフィット式を用いた.

$$I_{\text{calc}}(\theta_x = 0, \theta_y) = F \cdot I(\theta_x = 0, \theta_y) + I_{\text{BG}}.$$
 (2)

$$I_{\text{calc}}^{\text{conv}}(\theta_x = 0, \theta_y) = F \cdot I^{\text{conv}}(\theta_x = 0, \theta_y) + I_{\text{BG}}.$$
 (3)

 $I(\theta_x, \theta_y)$ はビームの大きさ・角度拡がりを畳み 込んでいない計算値、 $I^{conv}(\theta_x, \theta_y)$ はそれらを畳 み込んだ計算値、F、 $I_{BG}$ は測定値と比較する ために導入したフィッティングパラメータ である。図 10 の青の実線は $I_{calc}(\theta_x = 0, \theta_y)$ 、黒 の実線は $I^{conv}_{calc}(\theta_x = 0, \theta_y)$ を示す。 $|\theta| > \theta_{PXR}$ の範 囲では、どちらの計算値とも、測定値とよく 一致した、 $|\theta| < \theta_{PXR}$ の範囲では、 $I^{conv}_{calc}(\theta_x = 0, \theta_y)$ の方が測定値に近づいた。中心付近で、計算 値 $I^{conv}_{calc}(\theta_x = 0, \theta_y)$ と測定値との間にわずかな 違いが見られたが、これは計算値が DTR と DB の寄与を考慮していないためである。今 後、Si 結晶の場合に用いたものと同じシミュ レーションコードを用いて、DTR と DB の寄 与も評価する予定である。



図9:ダイヤモンド結晶からのPXRの角度分布. (a)測定結果,(b)計算結果(ビームの大きさ・角 度拡がりを畳み込んだもの).



図 10:ダイヤモンド結晶からの PXR の角度分 布.赤線:測定値,青線:ビームの大きさ・角 度拡がりを畳み込んでいない計算結果,黒線: それらを畳み込んだ計算結果.

(4)回折遷移放射を利用した ILC 用ビーム 診断技術の提案

ILC では,衝突点におけるビームサイズが nm オーダーと極端に小さいために,その測 定は非常に困難である.ILC のビームサイズ 測定法として有力視されているのが新竹モ ニタ[9]である.新竹モニタでは,ビームとレ ーザーの干渉縞標的とのレーザーコンプト ン散乱によって生じるγ線が利用される.その ため,高安定度のレーザーやビームを掃引す るための電磁石が必要となる.

一方,本研究では,ビームの角度拡がりが

数 10 µrad 程度と比較的大きいことに着目し, ビームサイズの代わりに,ビームの角度拡が りを測定することを提案した.ビームサイズ  $\sigma$ を知りたい場合は,ビームの角度拡がり $\sigma$ から, $\epsilon = \sigma \times \sigma$ の関係式を通して求めること ができる. $\epsilon$ はエミッタンスで,計算値を用 いるか,リニアックの上流側における測定で 求めることができる.

当初, PXRの利用を検討したが,式(1)で表 されるように, PXRの角度拡がりはビームの 角度拡がりよりも大きく,本測定には適して いないことがわかった.例えば,ビームエネ ルギー200 GeV,標的 Si 結晶,X線エネルギ ー16.55 keV の場合,  $\theta_{PXR}$  = 1.9 mrad と計算さ れ,ビームの角度拡がりよりもはるかに大き くなる.

一方,1 電子からの DTR の角度拡がりは
1/χ(γはローレンツ因子)で表される .200 GeV
の場合,2.6 μrad となり,ビームの角度拡が
りよりも十分小さく,DTR の角度分布からビームの角度分布を求めることができると考えられる.

図 11 に DTR の鉛直方向角度分布の計算結 果を示す[8].電子ビームのエネルギー200 GeV,標的 50 µm 厚 Si 結晶,回折面(220), 観測角度22.5°結晶とX線検出器の距離2m, X線検出器のピクセルサイズ10µmという条 件で計算を行った.比較のため,PXR の角度 分布も示した.PXR のピーク強度はDTR よ りも5桁以上小さく,PXR の角度分布はビー ムの角度拡がりにほとんど依存しなかった.



図 11: PXR と DTR の角度分布の計算結果.1: PXR, 2: DTR,  $\theta_e \ll \gamma^{-1}$ , 3: DTR,  $\theta_e = 20 \mu rad$ , 4: DTR,  $\theta_e = 100 \mu rad$ .



図 12:ビームの角度拡がり $\theta_e$ とDTR の角度分 布の拡がり $\sigma_{cale}$ の関係.

一方, DTR の角度分布は, 入射電子ビーム
の角度拡がりθ。に応じて変化する様子が見てとれる.

これらの計算を基に,ビームの角度拡がり  $\theta_e$ とDTRの角度分布の拡がり $\sigma_{cale}$ の関係をプ ロットしたものを図 12 に示す.この図の関 係を通して,観測された DTR の角度分布の 拡がりから,ビームの角度拡がりを求めるこ とができる.

本手法の測定対象はビームの角度拡がり であり,測定対象がビームサイズである新竹 モニタとは相補的であるといえる.また,新 竹モニタと異なり,(i)ビーム掃引用の電磁石 を必要とせず結晶を挿入できる直線部があ れば適用可能,(ii)低コスト,(iii)モニタが複 数設置可能などの特長がある.

しかし,大強度のビームが結晶に入射した 場合,結晶は破壊されることが予想される. そこで,研究代表者らは,ビームを結晶に入 射させず,結晶表面近傍を通過させる方法の 検討も開始した.電子が結晶に入射しなくて も,電子のまとう電磁場の一部は結晶中に侵 入するため,同様の放射現象は生じると考え られる.現在,理論的検討を続けており,結 果がまとまり次第,論文として公表する予定 である.

## 参考文献

- [1] H. Loos et al., Proc. of FEL08, 485 (2008).
- [2] Y. Takabayashi, Phys. Lett. A 376, 2408 (2012).
- [3] Y. Takabayashi, K. Sumitani, Phys. Lett. A 377, 2577 (2013).
- [4] K. Sumitani, E. Magome, Y. Hirai, IOP Conf. Ser. Mat. Sci. Eng. 24, 012018 (2011).
- [5] Yu.A. Goponov, S.A. Laktionova, O.O. Pligina, M.A. Sidnin, I.E. Vnukov, Nucl. Instrum. Methods B 355, 150 (2015).
- [6] Y. Takabayashi, A.V. Shchagin, Nucl. Instrum. Methods B 278, 78 (2012).
- [7] Y. Takabayashi, K.B. Korotchenko, Yu.L. Pivovarov, T.A. Tukhfatullin, Nucl. Instrum. Methods B 402, 79 (2017).
- [8] Yu.A. Goponov, M.A. Sidnin, K. Sumitani, Y. Takabayashi, I.E. Vnukov, Nucl. Instrum. Methods A 808, 71 (2016).
- [9] T. Shintake, Nucl. Instrum. Methods A 311, 453 (1992).

### 5.主な発表論文等

(研究代表者、研究分担者及び連携研究者に は下線)

〔雑誌論文〕(計3件)

<u>Y. Takabayashi</u>, K.B. Korotchenko, Yu.L. Pivovarov, T.A. Tukhfatullin, "Angular distributions of parametric X-ray radiation from a diamond crystal", Nucl. Instrum. Methods B **402**, 79–82 (2017), 査読有 DOI: 10.1016/j.nimb.2017.02.080 Yu.A. Goponov, M.A. Sidnin, <u>K. Sumitani, Y. Takabayashi</u>, I.E. Vnukov, "Ultrarelativistic electron beam spatial size estimation from angular distribution emission in thin crystals", Nucl. Instrum. Methods A **808**, 71–76 (2016), 查 読有

DOI: 10.1016/j.nima.2015.11.031

<u>Y. Takabayashi</u>, K. Ishiji, "Observation of channeling effects for relativistic electrons in a polycrystal", Nucl. Instrum. Methods B **355**, 53–56 (2015), 查読有 DOI: 10.1016/j.nimb.2015.02.012

### [学会発表](計4件)

<u>Y. Takabayashi</u>, K.B. Korotchenko, Yu.L. Pivovarov, T.A. Tukhfatullin, "Angular distributions of parametric X-ray radiation from a diamond crystal", Channeling 2016, 2016 年 9 月 25 日—9 月 30 日, Sirmione–Desenzano del Garda (Italy).

<u>高林雄一</u>, "相対論的電子ビームと結晶の相 互作用研究と加速器技術への応用 II", 第 12 回日本加速器学会年会, 2015 年 8 月 5 日-8 月 7 日, プラザ萬象(福井県敦賀市).

<u>Y. Takabayashi</u>, "Observation of channeling effects for relativistic electrons in a polycrystal", Channeling 2014, 2014 年 10 月 5 日–10 月 10 日, Capri (Italy).

<u>高林雄一</u>, "相対論的電子ビームと結晶の相 互作用研究と加速器技術への応用",第11回 日本加速器学会年会, 2014年8月9日–8月11 日, リンクステーションホール青森(青森県 青森市).

6.研究組織

(1)研究代表者
高林 雄一(TAKABAYASHI, Yuichi)
九州シンクロトロン光研究センター・加速
器グループ・副主任研究員
研究者番号:50450953

(2)研究分担者

隅谷 和嗣(SUMITANI, Kazushi)
高輝度光科学研究センター・利用研究促進
部門・研究員
研究者番号:10416381