GAMMA-RAYS GENERATION EXPERIMENT WITH THE OPTICAL RESONANT CAVITY FOR ILC POLARIZED POSITRON SOURCE AT THE KEK-ATF I

Shuhei Miyoshi ^{1,A)}, Tomoya Akagi ^{A)}, Sakae Araki ^{B)}, Yasuaki Ushio ^{A)}, Junji Urakawa ^{B)}, Tsunehiko Omori ^{B)}, Toshiyuki Okugi ^{B)}, Masao Kuriki ^{A)}, Kazuyuki Sakaue ^{C)}, Hirotaka Shimizu ^{B)},

Tohru Takahashi^{A)}, Nobuhiro Terunuma^{B)}, Tachishige Hirose^{C)}, Yoshisato Funahashi^{B)}, Guoxi Pei^{D)},

Yosuke Honda^{B)}, XiaoPing Li^{D)}, Masakazu Washio^{C)}

^{A)}Graduate School of Advanced Sciences of Matter, Hiroshima University,

Higashi-Hiroshima, Hiroshima 739-8530, Japan

^{B)} High Energy Accelerator Research Organization, Tsukuba, Ibaraki 305-0801, Japan

^{C)} Research Institute for Science and Engineering, Waseda University, Tokyo 162-0044, Japan

^{D)} Institute of High Energy Physics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China

Abstract

We performed a gamma-rays generation experiment by laser-Compton scattering at the KEK-ATF, aiming to develop a Compton based polarized positron source for linear colliders. In the experiment, laser pulses with a 357 MHz repetition rate were accumulated and their power was enhanced by up to 250 times in the Fabry-Perot optical resonant cavity. The control system for the laser pulse accumulation was improved because it had not been possible to accumulate in the optical resonant cavity until last summer. As a result, we succeeded in synchronizing the laser pulses and colliding them with the 1.3 GeV electron beam in the ATF ring while maintaining the laser pulse accumulation in the optical resonant cavity.

KEK-ATFにおけるILC偏極陽電子源の為の 光蓄積共振器を用いた高輝度ガンマ線生成実験I

1. はじめに

国際リニアコライダー(ILC: International Linear Collider)では、物理現象を精密に測定する為、偏極 電子ビームの生成を要求している. 電子ビームに加 え、さらなる精密測定に向けたILCの性能の向上と して, 偏極陽電子ビームの生成も望まれている [1]. 偏極陽電子は10MeV以上の偏極ガンマ線を ターゲットに衝突させ、対生成によって生成される. したがって、10MeV程度の高輝度な偏極ガンマ線生 成が、偏極陽電子源の重要な要素になる、ILCでは、 この10MeVの偏極ガンマ線をヘリカルアンジュレー ターによって生成する方式が基準デザインとなって いる。ヘリカルアンジュレーター方式では、この偏 極ガンマ線生成の為に150GeVの電子ビームと150m のアンジュレーター長が必要となる[2].また 150GeV電子ビームは容易に供給できる物ではない ので、150GeVの電子ビームが生成可能なILCのメイ ン線形加速器が完成するまで、150mヘリカルアン ジュレーターの開発は進めることが出来ない.

ILC偏極陽電子源のオプションデザインとして、 レーザーコンプトン散乱によるガンマ線生成も考え られている.レーザーコンプトンによる方式では、 10MeVのガンマ線を生成するには、1GeV程度の電子ビームを用いれば良い. それ故、現存する小規模な電子ビーム加速器で陽電子源の開発が可能である. また、生成される陽電子の偏極は散乱に用いるレーザーの偏光を変える事で、簡単に制御出来る.

このように、レーザーコンプトン方式は、ヘリカ ルアンジュレーター方式より、いくつか優位な点が ある為、平行して開発が進められている.ここでは 高エネルギー加速器研究機構先端加速器試験施設 ATFで行っているレーザーコンプトン散乱によるガ ンマ線生成実験について報告する. "KEK-ATFにお けるILC偏極陽電子源の為の光蓄積共振器を用いた 高輝度ガンマ線生成実験I"では、主に衝突点での レーザー強度の向上と、レーザーパルスと電子ビー ムのタイミング制御について述べる.ガンマ線生成 実験の詳細なセットアップ・実験結果については" 同ガンマ線生成実験II"[3]で述べる.

レーザーコンプトン散乱による偏極陽電子生成の 原理検証は,既にATFで行われている[4]. ILC陽電 子源に向けた次のステップは,生成ガンマ線強度の 増加である.そこで我々は,レーザーパルスを光蓄 積共振器に蓄積し,レーザーの強度を増大させる方 法を採用している.光蓄積共振器へのレーザーパル

¹ miyoshi@hep.adsm.hiroshima-u.ac.jp



スの蓄積は、光学システムの精密な制御が必要である。加速器環境下において、光学システムを使用する事や、レーザーパルスと電子ビームを衝突させる事は容易ではない。我々はFabry-Perot型の光蓄積共振器をATFダンピングリングにインストールした。その様子を図1に示す。また、レーザーコンプトン散乱によりガンマ線を生成する実験を行った。

2. 光学セットアップ

レーザーは電子ビームのバンチ間隔と等しい繰り 返し周波数357MHzのモードロックレーザーを使用 している.過飽和吸収ミラーを用いており,パッシ ブ発振である.レーザー光の波長は1064nm,パル ス長は1oで5psである.出射時のレーザー強度は 10Wで1パルスあたり28nJである.

レーザー光を光蓄積共振器に蓄積する時,光蓄積 共振器長がレーザーの半波長の整数倍でなければな らない.それに加え,我々はモードロックレーザー 光を蓄積するので,光蓄積共振器長をモードロック レーザー発振器内の発振用共振器長の整数倍にしな ければならない.それ故,我々は光蓄積共振器長を 420mmとした.また,光蓄積共振器の2枚のミラー は,反射率99.6%,曲率半径210.5mmの物を使用し た.それにより,光蓄積共振器内に入射光強度を約 250倍に増大させ、中心でのレーザーサイズを10で 30µmまで絞る事が出来る.

光蓄積共振器の概要を図2に示す.光蓄積共振器 の2枚のミラーは板バネを挟んでピエゾアクチュ



図 2: 真空容器内の光蓄積共振器の概要



エーターと接触している.2つのピエゾアクチュ エーターは長さが異なっており,短いピエゾアク チュエーターは光蓄積共振器の共鳴維持の為の制御 に用いる.ATFダンピングリングの周長は外気温に より変化するので,長いピエゾアクチュエーターを 用いて,季節変動に合わせ光蓄積共振器長を大幅に 伸縮させる事が出来る.同様にモードロックレー ザー発振器内にもピエゾアクチュエーターが組み込 まれている.これを使用し,レーザーパルスの繰り 返し周波数を制御する事が出来る.また,モード ロックレーザー発振器内のピエゾアクチュエーター に接続されているミラーは,光蓄積共振器に組み込 んでいる両ピエゾに接触しているミラーより小型で あるので,より速い動作が可能である.

光学セットアップの概要を図3に示す.モード ロックレーザー発振器から出射後,限られたスペー スで光蓄積共振器に蓄積可能なプロファイルにする 為,2枚のレンズを用いている.また,光蓄積共振 器の透過光強度と反射光強度をフォトダイオードで モニターしている.

光蓄積共振器のピエゾアクチュエーターを動かし, 光蓄積共振器長を変化させながら透過光強度をモニ ターすると,図4のようにピークをもつ.透過光強 度がピークの時に,光蓄積共振器が共鳴しており, レーザーパルスが蓄積される.反射率99.6%のミ ラーを用いた光蓄積共振器の場合,ピークの半値全



図 4: 光蓄積共振器長を変化させた時の透過光強度



幅は約0.7nmである。その為,光蓄積共振器の共鳴 を維持する為には,光蓄積共振器長を0.7nm以下の 精度で制御する必要がある。

3. 制御システムとその改良

レーザーコンプトン散乱により,効率良くガンマ 線を生成する為には、光蓄積共振器に蓄積され、強 度が増大したレーザーパルスを電子ビームのバンチ 毎に衝突させなければならない、その為には、

・光蓄積共振器の共鳴維持.

・レーザーパルスと電子ビームバンチのタイミン グ同期.

の2つを同時に満たす必要がある。それらを満たす 為に、まず図5の様なシステムを構築し制御を行っ た。図5のダブルループ制御システムでは、共鳴維 持を光蓄積共振器のピエゾアクチュエーターに制御 させている。また、タイミング同期はレーザー発振 器のピエゾアクチュエーターに制御させている。タ イミング同期は、PID回路を用いた Phase Locked Loopであり、共鳴維持には光蓄積共振器の反射光の 位相による Tilt Lockingを用いている[6].この制御 システムを用いる事で、タイミングの同期は維持す る事が出来た。しかし、発振器のピエゾアクチュ エーターによって、急激に変化する発振波長に光蓄 積共振器のピエゾアクチュエーターが追随する事が 出来ず、共鳴を維持する事は出来なかった。

そこで、制御システムを図6の様に改良した.そ れにより、共鳴維持とタイミング同期を同時に満た す事が可能となった.その共鳴の維持とタイミング 同期の様子を図7に示す.黄線が光蓄積共振器の透 過光強度、赤線がレーザーパルスの位相と電子ビー ムの位相の差である.図7の左では光共振器長を変







化させ,タイミング同期制御も行っていない.右図 では, 共鳴維持とタイミング同期制御を行っており, 2つを同時に満たしている事が分かる. 改良後のシ ングルループ制御システムでは. 共鳴維持をレー ザー発振器のピエゾアクチュエーターに制御させ. タイミング同期を光蓄積共振器のピエゾアクチュ エーターに制御させている[7]. それにより, 0.7nm 以下の制御が求められる共鳴維持を, 速い動作が可 能なレーザー発振器のピエゾアクチュエーターで制 御する事ができ、システム全体を1つのループで閉 じる事が出来ている.ただし、この制御システムで はタイミング同期をより遅い光蓄積共振器のピエゾ アクチュエーターで制御する為,タイミングジッ ターが数ps程度まで増加してしまう.しかし,現在 のセットアップでは、レーザーのパルス長が5psで あるのに対し、電子ビームのバンチ長は20~30psで ある、シミュレーション計算によるガンマ線生成数 もタイミングジッターの有無で大きな差が出ない.

この様に制御システムを改良する事により,光蓄 積共振器の共鳴維持と,レーザーパルスと電子ビー ムバンチのタイミング同期を同時に満たす事が出来 た.

4. まとめ

我々はILCの偏極陽電子源開発の一環として, レーザーコンプトン散乱による偏極ガンマ線生成の 実験を行っている.KEK-ATFダンピングリングに インストールした光蓄積共振器に,モードロック レーザー光を蓄積し,レーザー強度を約250倍に増 大する事が出来た.また,制御システムを改良する 事により,光蓄積共振器の共鳴維持とレーザーパル スと電子ビームバンチのタイミング同期を同時に満 たす事が可能となった.光蓄積共振器に蓄積され強 度が増大したレーザーと,電子ビームとの衝突によ るガンマ線生成実験については,[3]で述べる.

参考文献

- [1] G. Moortgat-Pick et al., Physics Reports, 460 (2008) 131[2] ILC-REPORT-2007-001(2007)
- [3] 赤木 智哉 他, 加速器学会Proceedings, TOLSB04 (2009)
- [4] T. Omori et al., Phys. Rev. Letts 96 (2006) 114801
- [5] H. Shimizu et al., J. Phys. Soc. Jpn. 78 (2009) 074501
- [6] D.A. Shaddock et al., Opt. Lett. 24 (1999) 1499
- [7] K. Sakaue, Doctoral thesis, Waseda University (2009)