透過光型スピン偏極電子源の時間応答性評価 **MEASUREMENT OF TEMPORAL RESPONSE OF TRANSMISSION-TYPE**

SPIN-POLARIZED PHOTOCATHODES

稻垣利樹^{#, A)}, 梶浦陽平^{A)}, 許斐太郎^{B)}, 岡野泰彬^{C)}, 阿達正浩^{D)}, 山本尚人^{A,E)}, 金秀光^{F)}, 保坂将人^{E)},高嶋圭史^{A,E)}, 加藤政博^{B,E)}

Toshiki Inagaki^{#, A)}, Youhei Kajiura^{A)}, Taro Konomi^{B)}, Yasuaki Okano^{C)}, Masahiro Adachi^{D)},

Naoto Yamamoto^{E)}, Xiuguang Jin^{F)}, Masato Hosaka^{E)}, Yoshifumi Takashima^{A,E)}, Masahiro Katoh^{B)}

A) Graduate School of Engineering, Nagoya University

B) UVSOR Facility, Institute for Molecular Science c) Laser Research Center for Molecular Science, Institute for Molecular Science

D) High Energy Accelerator Research Organization, KEK

E) Synchrotron Radiation Research Center, Nagoya University

F) Institute for Advance Research, Nagoya University

Abstract

Spin polarized electron beam is essential for the high energy particle physics experiment "International Linear Collider". In Nagoya University, transmission-type spin-polarized photocathodes, in which the laser light is injected from the back side of the photocathode have been developed. In the development of the electron source, the quantum efficiency of 0.5 % and the polarization of \sim 90 % were achieved. However, the response time of the transmission-type electron source is not evaluated. We are planning to measure the response time by using a RF deflecting cavity. In this paper, the details of the measurement system are reported.

1. はじめに

スピン偏極電子ビームは次世代の高エネルギー素 粒子実験「国際リニアコライダー」を実現するため の必須要素とされている。このスピン偏極電子源開 発において名古屋大学では90%を超えるスピン偏極 度と0.5%の量子効率を同時に達成している^{[1][2]}。

近年、我々は歪み補償型の超格子フォトカソード によりスピン偏極度を維持したまま活性層(超格子 層)の厚さを数倍に増加させる事に成功している^[4]。 活性層の厚さの増加は量子効率の向上に非常に有効 であるが、デメリットとしてパルス応答性を劣化さ せる可能性がある。我々は歪み補償型超格子フォト カソードを用いて量子効率を現状の数倍に向上させ ることを計画しているが、そのためにはパルス応答 性の評価が不可欠である。

このため、我々は 20 kV 電子源を用いたパルス応 答性測定システムを開発した。本システムでは、

レーザーパルス(波長 800 nm、繰り返し周波数 90.1 MHz)と同期した RF 偏向空胴(共振周波数 2612.9 MHz)を用いて電子ビームを進行方向に対し垂直に 蹴ることによって縦方向の情報を横方向に投影し、 その後ナイフエッジ法を用いて投影されたビームサ

イズの測定を行い、励起レーザーに対する時間応答 を評価する。

本発表では、時間応答性評価のためのシステムの

詳細について報告する。

歪み補償型超格子フォトカソード 2.

透過光型のフォトカソードは、超格子層の電子を 励起するために必要な 700 nm 以上の波長を持つ レーザーに対してはほぼ完全に透明な GaP 基板に バッファ層、超格子層、表面層を成長させた構造を 持つ^[3]。

従来の歪み超格子型は、GaAsP バッファ層に GaAs-GaAsP を交互に成長させた構造であり、格子 定数の違いから GaAs のみが歪む。これでは活性層 の厚さが増加した場合に、歪みが蓄積して緩和が起 こり、スピン偏極度が低下してしまう。

一方、歪み補償型のフォトカソードでは、バッ ファ層に GaAs と GaAsP のほぼ中間の格子定数を持 つ AlGaAsP を用いており超格子層の GaAs と GaAsP は互いに逆方向の歪みを受けるため、あたかも全体 としては歪んでいないような構造を可能とする (Figure 1)。これにより偏極度を低下させることな く活性層の厚さを増加させる事ができる。現在では、 偏極度を低下させることなく 36 層までの超格子層 を積層させることに成功している[4]。

第3節以下では、活性層の厚さの増加によるパル ス応答性を評価するために、活性層の厚みや基板と バッファ層の間の中間層が異なる GaAs/GaAsP 歪み 超格子、GaAs/GaAsP 歪み補償型超格子のパルス応 答性を測定、評価するためのシステムを紹介する。

[#] inagaki.toshiki@b.mbox.nagoya-u.ac.jp





3. RF 偏向空胴を用いたバンチ長測定

3.1 RF 偏向空胴を用いたバンチ長測定の原理

透過光型電子源のパルス性能を評価するためにRF 偏向空胴を用いたバンチ長測定システムを開発する ことにした。この測定方法は、高周波空胴内に、共 振現象で誘起した電磁場で、電子ビームを横方向に キックし、時間方向の情報を空間情報に変換する方 法である。キックされた電子ビームの空間プロファ イルを測定することでバンチ長を求めることが可能 である。バンチ長測定の模式図をFigure 2に示す。

このバンチ長測定でバンチ長 σ_z は、モニターの RF-offの時のビームサイズ σ_{y0} 、RF-onの時のビーム サイズ σ_y 、空胴出口からモニターまでの距離 L_s 、空 胴内の最大磁束密度 B_0 、ビームが空胴に入射すると きの位相 φ 、電子ビームの速度 v_z (= βc)、相対論的な 電子のエネルギーE(=myc²)などを用いて次の式(1)で 求めることができる^[5]。



Figure 2: The principle of measuring bunch length.

3.2 ビームサイズの測定方法

本測定において電子ビームのエネルギーは 20 keV であるため、フォトカソードのパルス応答性を測定 するためには電荷量を抑え電子ビームの空間電荷効 果を抑えなければならない。このため蛍光板などを 用いたビームサイズ測定は困難となる。そこで、 ビームサイズの測定にはナイフエッジ法を採用した。 ナイフエッジ法の概略図を Figure 3 に示す。ナイ フエッジ法とは、金属板で完全にビームを遮った状 態から金属板を徐々にビーム軌道からずらしていき、 その下流にあるファラデーカップで電荷量の変化を 測定することでビーム径を求める方法である。この 手法を用いると精度よく電子ビームサイズを測定す ることが可能であるが、系の安定度が非常に重要と なる。本測定は直流型電子源を用いているため、安 定な測定が期待できる。



Figure 3: Schematic of the knife-edge.

3.3 RF磁場と電子ビームの同期について

RF 磁場を用いて電子ビームのパルス長を測定す るためにはこれらを精度よく同期する必要がある。 このために空胴の共振周波数は電子ビームの繰り返 し周波数の整数倍とした。電子ビームの繰り返し周 波数はフォトカソード励起用レーザーの繰り返しで 決まり、本研究の場合は90.1 MHz である。空胴の 共振周波数は、数 ps~数百 ps のバンチ長測定が可 能である 2612.9 MHz を採用した(ビーム繰り返し周 波数の 29 倍)^[6]。

本研究で構築した同期システムの概要を Figure 4 に示す。



Figure 4: Synchronization System.

レーザーパルスは Signal Generator が発信する 90.1 MHz の信号に同期し出力される。RF 系回路に Phase Shifter を組むことで、空胴内に誘起される RF 磁場 の位相と電子ビームのタイミングの同期をとる。RF

電力は Signal Generator が発信する 90.1MHz の信号 を位相同期回路(PLL 回路)で同期した周波数逓倍 器を用いて空胴の共振周波数である 2612.9MHz と同 期し出力、その信号を最大 40 W の CW-RF アンプを 介して空胴に供給する。

RF 信号とパルスレーザーをフォトダイオードで 取り込んで得た信号の時間差ジッターは、帯域幅 4 GHz のオシロスコープ(Teledyne LeCroy 社 WaveRunner 640Zi)とフォトダイオード(Electro-Optics Technology 社 ET-2030)を用いて少なくとも 32.6 ps 以下であることを確認している。

3.4 レーザーシステム

本研究で用いたレーザー発振器はモード同期型 Ti:sapphire レーザー(Mira, Coherent 社)であり、平 均出力 700 mW、中心波長 800 nm、バンド幅 13 nm、 パルス長 130 fs である。

下の Figure 5 に Figure 4 中の Laser System の全体 図を示す。



Figure 5: General view of Laser System.

Delay Stage では、ディレイステージを用いて発振 器からフォトカソードまでの光路長を変化させるこ とにより、照射タイミングを制御する。用いたディ レイステージは移動範囲 25 mm、位置分解能 0.05 µm であり、生成される電子ビームに対する時間分 解能は、要求性能を十分に満たす 0.33 fs である。し たがって、先に述べた Phase Shifter と組み合わせる ことで広い位相調整範囲かつ非常に高い分解能で電 子ビームと RF 磁場の位相を合わせることが可能と なる。

レーザー発振器と電子銃は約 30 m 離れて設置さ れているため、その間の輸送にフォトニック結晶 ファイバーを用いた。本研究で用いたフォトニック 結晶ファイバーは NKT Photonics 社の LMA-25 であ る。ファイバーの長さは 30 m、ファイバーの径は中 心波長 800 nm の輸送効率から 25 µmに決定した。

フォトニック結晶ファイバーを用いてレーザーを 輸送する際には波長分散が生じる。本研究では、以 下に述べる Stretcher を用いることで、任意の量の逆 向きの波長分散をかけ、パルス長調整が可能なレー ザーの照射システムを組み上げた。ここで、波長分 散を補償しないときに想定される輸送後のパルス長 は、ファイバーの分散曲線^[7]から約 41 ps と見積 もった。

波長分散の補償は、回折格子を用いて波長に応じ た回折角の違いを利用し、Figure 6 に示す Stretcher 内で光路差が生じさせることで行う。補償量は、 Figure 6 中の Transvers Retroreflector をステージによ り平行移動することで調整する。本研究では、刻線 数 1500 grooves/mm の回折格子(SPECTROGON 社 Grating 番号:715.700.600)を用いることで、およそ 1 ps~20 ps の範囲の任意のパルス性能を持つレーザー の照射を可能とするシステムを組み上げた。 Figure 7 に実際の Stretcher の写真を示す。





Figure 7: Stretcher.

3.5 RF 偏向空胴

空胴の形状は、空胴内に誘起される近傍モード間 の共振周波数間隔が広く、近傍モードからの電子 ビームへの影響を少ない直方体とした。直方体空胴 内のビーム軌道上に横方向の磁場を誘起する電磁場 モードで最も低次なモードである TM120 モードを 採用した。

空胴の辺の長さなどの基本的なパラメータはマッ クスウェル方程式から解析的に算出し、誘起される 電磁場や RF 入力ポートとモニターポートの形状、 Q 値などの 3 次元的な詳細設計、基本的なパラメー タの確認は Ansoft 社の 3 次元電磁場解析ソフト HFSS (High Frequency Structure Simulator)を用いた。

これらの設計を元に、自然科学研究機構分子科学 研究所装置開発室で粗加工を行い、高エネルギー加 速器研究機構(KEK)機械工学センターで調整加工 し、製作を行った。空胴の材料には、Q値、真空、 入力パワーを考慮して無酸素銅を採用した。 次に製作した空胴の周波数調整機構について述べる。空胴には周波数調整用のチューナーを合計 6 本 取り付けた(Figure 8)。チューナーは TM120 モー ドにおいて空洞内に誘起される電場の分布を考慮し、 電場の腹の部分に対応するよう配置した。電場分布 に合わせ空胴を変形させることで効果的に共振周波 数を変化させることが可能であると考えたからであ る。このチューナーを用いて空胴をわずかに変形さ せることで共振周波数を変化させることできる。



Figure 8: Tuner and its positions.

空胴の製作完了後、共振周波数変化とチューナー の頭と空洞の外壁との距離(Figure 8 中の X)を測 定し、チューナーによる周波数調整可能範囲を見積 もった。その結果を Table 1 に示す。Table 1 は、 Figure 8 中のチューナーをその番号順に X を変化さ せて、共振周波数を約 20 kHz 変化させたときの X の変化量(Δ X)を表している。

Table 1: Adjustment test result of the resonance frequency.

チューナー 位置	試験前の周 波数(MHz)	試験後の周 波数(MHz)	周波数 変化 (kHz)	ΔX (mm)
1	2614.240	2614.220	20	0.17
2	2614.217	2614.197	20	0.175
3	2614.195	2614.175	20	0.15
4	2614.171	2614.151	20	0.15
5	2614.149	2614.129	20	0.035
6	2614.128	2614.106	22	0.05

チューナーは1本あたり最大Xを2 mm まで変化 させることが可能である。したがって、6 本の チューナーにより共振周波数を合計約 2900 kHz 下 げることができる。

次にビーズ摂動法により測定した空胴のビーム軌 道上の磁場分布を Figure 9 に示す。測定は、市販の 釣り糸に直径 3 mm の真鍮の球を取り付け、2 mm 刻 みで釣り糸を Figure 11 の矢印が示すように動かし 行った。この結果により、HFSS で計算した TM120 モードの空胴のビーム軌道上の磁場分布 (Figure 10) とほぼ同じ分布であることが確認された。



Figure 9: Result of a measurement by the bead perturbation method.



Figure 10: Result of a measurement by HFSS.



Figure 11: The bead perturbation method.

空胴の設計値と最終的に得られた空胴パラメータ を Table 2 に示す。各結合定数や Q 値はほぼ設計値 通りであることが確認できた。共振周波数は目標周 波数よりも 1.2 MHz ずれているが、Signal Generator の発信する信号の周波数を 90.14MHz とすることに より製作した空胴のパラメータ (2614.1 MHz) に合 わせることにした。これは実験の結果、Signal Generator によりレーザー装置に影響を与えることな く RF 信号とレーザーの周波数を変えられることが 確かめられたからである。ここで 90.14 MHz は位相 同期回路 (PLL 回路)の許容誤差範囲内である。

製作が完了した後、空胴を電子銃下流約 45 cm の 位置に接続し真空テストを行った。約 150 度のベー キングの結果、電子銃直下流部において 10⁹ Pa 台の 真空度、空胴下流部においても 10⁸ Pa 台の真空度を 達成しており、電子銃の運転において十分な真空度 が得られることを確認した。Figure 12 には空胴が接 続された電子銃の全体写真を示す。

また実際に 20 kV 連続電子ビームと空胴を用いて ビーム偏向試験を行った。その結果、製作した空胴 は 20 keV 電子ビームを偏向するのに十分な性能を 有していることが確認できた。

Table 2: Design value and final characteristic parameters.

設計値				
共振周波数(MHz)	2612.9			
入力ポート結合定数 β1	1.02			
モニターポート結合定数 β2	0.002			
QL值	10582			
Q ₀ 値	21385			
最終的なパラメータ				
共振周波数(MHz)	2614.1			
入力ポート結合定数 β1	1.02			
モニターポート結合定数 β2	0.003			
Q _L 値	10155			
Q ₀ 値	20565			



Figure 12: General view of Electron Gun

4. まとめと今後

4.1 まとめ

本研究では、RF 偏向空胴を用いたバンチ長測定 システムを構築した。

RF 偏向空胴の共振周波数は 2614.1 MHz であり、 TM120 モードでビーム軌道上に磁場を誘起する。ま た、電子励起用パルスレーザーは Signal Generator の 90.14 MHz で発振させる信号と同期している。さら にストレッチャーにより、およそ 1 ps~20 ps の範囲 でパルス長が任意に調整可能なレーザー照射システ ムを組み上げた。 空胴に加えて 3.2 節で述べた空胴下流のビームサ イズの測定系もインストールを完了している。

4.2 今後

ストリークカメラを用いてレーザーパルス長を測 定し、ストレッチャーの性能を確かめる。

システムが正常に働くことを確認した後、活性層 厚みや基板とバッファ層の間の中間層が異なる GaAs/GaAsP 歪み超格子、超格子構造に AlGaAsP の 中間層を持つ GaAs/GaAsP 歪み補償型超格子のスピ ン偏極電子源のパルス応答性を測定、評価していく 予定である。

謝辞

高エネルギー加速器研究機構の高富俊和氏には周 波数調整加工や溶接作業など製作全般に協力して頂 き深く感謝致します。また、分子科学研究所装置開 発室の青山正樹氏、水谷伸雄氏には空胴を製作して 頂き感謝致します。早稲田大学の坂上和之助教には、 バンチ長測定原理や空胴の設計、製作について多く の助言を頂きました。感謝致します。 本研究の一部は、日本学術振興会科学研究費基盤

本研究の一部は、日本学術振興会科学研究費基盤 研究(C)No.11007344(財)による助成(代表者 山 本尚人)で行った。

参考文献

- [1] T. Nakanishi, The XXI International LINAC Conference(1998)
- [2] Xiuguang Jin, Institute for Advanced Research, Nagoya University, Japanese Journal of Applied Physics 51 (2012) 108004, "Fourfold Increase in Quantum in Highly Spin-Polarized transmission-Type photocathode"
- [3] 山本尚人,名古屋大学大学院理学研究科 2007 年博士論 文 "NEA-GaAs 型超格子薄膜結晶を用いた高輝度・ 高スピン偏極度・大電流密度ビームを生成する電子源 の開発"
- [4] Xiuguang Jin, Institute for Advanced Research, Nagoya University, Applied Physics Express 6 (2013) 015801, "High-Performance Spin-Polarized Photocathodes Using a GaAs/GaAsP Strain-Compensated Superlatice"
- [5] Kazuyuki Sakaue, et al "Electron Beam Bunch Length Measurement Using Higher Mode RF Cavity" http://www.pasj.jp/web_publish/pasj2_lam30/Proceedings/2 0P089.pdf
- [6] 丹羽貴弘,名古屋大学大学院工学研究科平成24年修士 論文"透過光スピン偏極電子源のためのバンチ長測定 システムの開発"
- [7] NKT Photonics 社, LMA-25, Single-Mode 25 μ m Core Fiber, Dispersion Curve