STATUS OF TEST ACCELERATOR AS COHERENT THz SOURCE DEVELOPMENT AT TOHOKU UNIVERSITY

Shigeru Kashiwagi ^{#,A)}, Masayuki Kawai^{A)}, Yoshinobu Shibasaki^{A)}, Ken Takahashi^{A)}, Yuu. Tanaka^{A)}, Ikuro Nagasawa^{A)}, Ken-ichi Nanbu^{A)}, Fujio Hinode^{A)}, Toshiya Muto^{A)}, Xiangkun Li^{A)}, Hiroyuki Hama^{A)}, Fusashi Miyahara^{B)}, Nuan-Ya Huang^{C)}

^{A)} Research Center for Electron Photon Science, Tohoku University,

1-2-1 Mikamine, Taihaku-ku, Sendai, Miyagi, Japan, 982-0826

^{B)} Accelerator laboratory, KEK,

1-1 Oho, Tsukuba, Ibaraki, Japan 305-0801

^{C)} Institute of Photonics Technologies, National Tsing Hua University,

Hsinchu, Taiwan 30013

Abstract

A test accelerator as a coherent terahertz source (t-ACTS) project has been under development at Tohoku University, in which a generation of intense coherent terahertz (THz) radiation from sub-picosecond electron bunch will be demonstrated. We will supply a wide-band coherent radiation from bending magnets in an isochronous ring and a narrow-band coherent THz radiation using an undulator in a linac. Stable generation of very short electron bunch is one of the key issues in the t-ACTS project. The injector system is consists of a thermionic RF gun with two independent cavity cells, an alpha magnet and an accelerating structure. A velocity bunching scheme is employed to produce the very short electron bunch. Components of the t-ACTS injector except the accelerating structure have already been installed and we have started a high power RF processing of the gun cavities. The characteristics of electron bunch extracted from the RF gun are measured by varying phase and amplitude of input RF fields for the gun cavities. The status of t-ACTS project will be presented in the conference.

東北大学コヒーレント THz 光源試験加速器の開発状況

1. はじめに

東北大学電子光理学研究センター(旧核理研)では、 熱陰極 RF 電子銃を電子源とする先端加速器を使い 100fs 以下の超短電子バンチを生成し、その電子バ ンチをアンジュレータや完全な等時性(アイソクロ ナス)を持つリングへ入射することによって、狭帯 域および広帯域のテラヘルツ波領域のコヒーレント 放射光を発生する試験光源加速器(t-ACTS: test Accelerator as Coherent THz Source)を開発している ^[1,2]。これまでに、RF 電子銃を含む入射器部の主要 機器の設置を完了し、現在、RF 電子銃空洞の RF プロセッシングと並行し、大電力 RF を電子銃に入 力しての空洞評価や試験的な電子ビーム発生実験を 行っている。本研究会では、t-ACTS 入射器部での 極短電子バンチ生成実験に向けた加速器開発状況に ついて報告する。

2. コヒーレント THz 光源加速器

コヒーレントテラヘルツ光源試験加速器である t-ACTS は、超短電子バンチ生成用線形加速器とアイ ソクロナスリング、アンジュレータビームラインで 構成されている。超短電子バンチを生成する入射器 部は,独立 2 空洞型熱陰極高周波電子銃 (ITC RFgun) とα電磁石, S-band 加速管で構成され,α電磁 石による縦方向位相空間制御と加速管での velocity bunching により 100fs 以下の電子バンチを生成する ^[3]。これまでに、入射器部の主要コンポーネントで ある最大出力 50MW の高周波源、大電力移相器・ 減衰器を含む RF 立体回路、ITC RF-gun、α電磁石 の設置を完了した(図 1)。アイソクロナスリングに ついては、そのビーム光学設計を終え半周分の電磁 石の製作を行っている。また、テラヘルツ発生用の 2.5 m長のアンジュレータは製作および磁場調整を 終え、現在は当センター内で Vibration Wire 法によ る磁場測定を行う準備を進めている^[4]。



図1:t-ACTSの電子発生部(ITC rf-gun, α電磁石)

[#] kashiwagi@lns.tohoku.ac.jp

2.1 大電力 RF システム

図 2 に t-ACTS の RF 立体回路構成を示す。1 台 のクライストロン(TOSHIBA: E3730A)からの最大 50MW の大電力を RF 電子銃 2 空洞と加速管に供給 する構成となっている。出力の矩形 RF パルス幅は 3µs までの範囲で可変である。現在、まだ加速管が 設置されていないため、加速管への導波管ラインに は水冷式ダミーロードが取り付けてある。RF 電子 銃の第 1、第 2 空洞に供給する RF は大電力移相器 と減衰器を使い振幅と位相を制御する事が可能であ る。RF 電子銃空洞への導波管は、真空仕様のサー キュレータが無かったため SF₆加圧式とした。

2.2 ITC RF 電子銃

我々が開発した独立 2 空洞型熱陰極高周波電子銃 (ITC RF-gun)は、2 つの高周波空洞間で電気的な 結合がないため、各空洞へ供給する RF 振幅と位相 を独立に制御することができる^[5]。これにより、α 電磁石と加速管でのバンチ圧縮に最適な縦方向位相 空間分布を作り出すことが可能である。表 1 に ITC RF 電子銃の基本パラメータを示す。図 3 には、2 つの空洞間の位相差を変化させた場合の RF 電子銃 出口での電子ビームの位相空間分布の計算例を示す。 超短バンチを生成は、空洞間の位相差をπ+24°とし RF 電子銃出口でのビーム縦方向位相空間分布がリ



図 3: ITC RF 電子銃の空洞間位相差を変化させた時の 縦方向位相空間分布変化(GPT による計算) E1=25MV/m, E2=70MV/m, カソード電流密度 50A/cm²

ニアチャープするようにする。そのバンチ先頭部分 の高エネルギー部分をα電磁石内に設置してあるス リットを使い切り出すと同時に縦方向位相空間で回 転させ、その後、加速管で velocity bunching を行う。 最終的に、ミクロバンチ当り 20pC、100fs 以下の短 バンチ生成を目指している。

RF 電子銃カソードには直径 1.75mm の LaB₆単結 晶を用いている。このカソードはサイズが小さいた めに初期エミッタンスが低く抑えることができ、 ヒータ電力も 20W 程度と小さい。熱陰極の RF 電子 銃では、バックボーバードメントが安定したビーム 生成の妨げになる場合があるが^[6]、我々のグループ ではそのメカニズムや対策について研究を進めてい る^[7]。その他、RF 空洞と導波管の結合度を大きくと りフィリングタイムが短い設計になっている。

3. 大電力 RF 試験

3.1 空洞評価

クライストロンより大電力 RF(約 40MW, 2 μs) を 出力し、各 RF 電子銃空洞入口の方向性結合器で入

表 1: ITC RF 電子銃パラメータ(設計値)

共振周波数	2856[MHz]
結合度:β	~ 4
Q ₀ (1 st / 2 nd 空洞)	~9500 / ~12500
加速勾配: Ez (1 st / 2 nd 空洞)	25 / 70 [MV/m]
空洞間の RF 位相差	$\pi + 24^{\circ}$
カソード電流密度	50 [A/cm ²]



図5:RF電子銃空洞結合度、横軸:入力パワー減衰率

射・反射 RF パワーを測定することにより(図 4)、導 波管と RF 電子銃空洞の結合度測定を行った。図 5 に各空洞に供給する RF 電力を減衰器で変化させた 時の結合度を示す。入力電力を変化させても空洞結 合度は変化しないはずだが、第 1 空洞の結合度 (β1) は約 4.5~5.2 の範囲で周期的に変化した。こ の原因については現在調査中である。また、第 2 空

洞の結合度(β2)は約4.3 であった。 次に、ローレベル RF 測定から求めた Q₀ 値(Q₀₁ =7500、Q₀=10200)と上記の空洞結合度をもとに、 空洞内の加速勾配が設計値である 25MV/m (第1空 洞)、70MV/m(第2空洞)になるよう入力 RF パ ワーを調整した。2µs の RF パワーを供給し設計の 加速電場が空洞内に励振した状態で、RF 電子銃の 直下流(電子銃空洞下流端部から 160mm)に設置した 電流モニターで暗電流を測定した。暗電流はマクロ パルス平均で約 0.4mA、電荷量にすると 1 つの RF パルスあたり約 0.8nC であった。暗電流量は 2 空洞 間の位相関係によっても変化するが、今回は暗電流 量が最大となる位相で測定を行った。図6に空洞内 の加速電場を変化させた時の暗電流量の変化を示す。 この時、第1空洞と第2空洞内の加速電場勾配の比 率(25MV/m:70MV/m=5:14)と空洞間の位相差は 一定とした。

3.2 ビーム発生試験

カソードヒータに通電し、電子ビーム発生の試験 実験を行った。RF 電子銃空洞内の加速電場は暗電 流測定の時と同じく、25MV/m と 70MV/m になる様 に減衰器を使い RF 入力パワーを調整した。

カソードヒータへの電流量を 8A から 9.6A の範 囲で 5 段階変化させ、発生した電子ビームの電流量 を RF 電子銃直下流の電流モニターで測定した。空 洞に供給する RF パルス幅が 2µs の時に電流モニ ターで測定されたビーム時間プロファイルを図 7 に 示す。(ビーム電流が最大となる RF 位相に設定、 図 9参照)図 7 において、カソードから放出される ビーム電流の増加にともない、ビームパルス後半に いくに従ってバックボンバードメントによるビーム 電流の増加が見られる。また、図 7 の横軸 0.5~





図7: RF 電子銃出口電流モニターで計測された ビーム時間プロファイル



図 8:カソードヒーター電流値に対する、ビームパルス 平均電流値(A)と電流増加の傾き(A/µs)

1.95µs の範囲の平均電流[A]と電流増加の傾き[A/µs] をカソードヒータ電流値の関数としてプロットした ものが図 8 である。RF 電子銃出口でのビーム電流 量が 50mA 以上になると、バックボンバードメント 効果によるマクロパルス内での電流増加の傾きが現 れる事が分かる。

次に、カソードヒータ電流を 9.6 A に設定し、第 2 空洞の RF 位相を 15°ステップで変化させた時の RF 電子銃直下流でのビーム電流を測定した。図 9 に第 2 空洞 RF 位相と RF 電子銃出口のビーム電流 の関係を示す。図 10 には、異なる幾つかの位相で のビーム時間プロファイルを示す。ここで、図 9 の 縦軸の電流量は、図 10 の点線の位置(t = 1.42 μ s) の電流量をプロットしたものである。また、図 9 に は測定結果と共に GPT による計算結果も合わせて プロットした。計算に用いたパラメータは、カソー ド電流密度が 50 A/cm²、各空洞の加速電場は E1 = 25 MV/m、E2 = 70 MV/m とした。測定結果と GPT による計算結果は位相 360 度にわたり良く一致して いるが、位相が 100°以下の部分で少し差が見られる。 図 9 でプロットした電流値は図 10 の t = 1.42 μ s の時







図 10:異なる第2空洞 RF 位相のビーム時間プロファイル

間位置のものであるので、バックボンバードメント による電流増加分も含まれている。GPT による計算 にはバックボンバードメント効果が含まれていない ことなどから、位相によって測定と計算で違いが生 じたと考えられる。しかし、測定結果と計算値の間で 僅かな絶対値の差はあるが、電流値が最大・最小となる 位相など全体的な電流量の変化はよく一致していること から、実際のオペレーションで RF 電子銃の位相をこの位 相スキャンの結果をもとに決めることが可能である。

今回の測定では、RF 電子銃出口でカソード電流 密度 50 A/cm² (設計値)を仮定したのと同じビーム 電流量を得る為には、カソードヒータ電流を 9.6A まで上げる必要があった(図 9)。カソード納入時 の検査成績証からはヒータ電流を 9.6A とした時に カソード表面温度は約 2000K になり、Richardson-Dushman の式から求まる放出電流密度は約 430 A/cm²と算出される。(LaB₆の仕事関数 2.4eV とし た)Richardson の式から求まる放出電流密度と RF 電子銃出口の電流量から予想されるカソード電流密 度の間に大きな違いがあったので、この原因を明ら かにすべくカソードヒータの電源ラインに高速応答 電流モニターを取り付け、直接カソード放出電流を 測定した。その結果、カソードからの放出電流は ヒータ電流 9.6A 時に約 0.6A であった。この電流値 からカソードでの放出電流密度は約 50 A/cm² であ る事が分かる。この事から、ヒータの表面温度が何 らかの原因で 2000K まで上昇していないか、カ ソードの表面状態や真空度の関係で LaB₆の仕事関 数が大きくなっている事が考えられる。

4. まとめと今後の予定

現在までに、t-ACTS 入射器部の主要コンポーネ ントである最大出力 50MW の高周波源、大電力移 相器・減衰器を含む RF 立体回路、ITC RF-gun、α 電磁石の設置し、大電力 RF 試験やビーム発生試験 を行った。

大電力 RF 試験では、設計加速電場励振時に約 0.4mA の暗電流が計測された。設計ではカソード電 流密度 50A/cm² の時、RF 電子銃出口でのビーム電 流は約 300mA であるので、測定された暗電流は ビーム電流に対して 0.2%以下と小さかった。また、 ビーム発生試験では、カソードからの放出電流を増 やした際に、バックボンバードメント効果により ビームパルス内での電流量増加が観測された。また、 RF 位相を変化させた時の電子銃出口でのビーム電 流量変化が、実験と計算とで良く一致した。この位 相スキャンから RF 電子銃 2 空洞間の位相関係を決 められる事が分かった。

今後、継続して RF 電子銃により作り出される電 子ビームの特性測定を行い、シミュレーションとの 比較を行い、バックボンバードメント効果を含めた RF 電子銃内でのビーム動力学の理解を深めていく。 更に、α電磁石の下流にバンチ長モニター^[8]やエネ ルギー分析用電磁石を設置し、α電磁石によるビー ム縦方向位相空間分布制御について詳しく研究調査 を行い、3m 加速管を設置しての velocity bunching の原理実証実験を実施する予定である。

謝辞

本研究は、科学研究費補助金・基盤研究(S) 20226003 の助成を受け行われている。

参考文献

- [1] H. Hama and M. Yasuda, Proc. of FEL2009, (2009) 394
- [2] H. Hama et al., New J. Phys. 8 (2006) 292
- [3] F. Miyahara et al., Proc. of IPAC'10, (2010) 4509
- [4] 田中佑 他、第8回日本加速器学会年会(TUPS061)
- [5] F. Hinode et al., Proc. of IPAC'10, (2010) 1731
- [6] T. Kii et al., Nucl. Instr. and Meth. A 475 (2001) 588-592
- [7] 李相坤 他、第8回日本加速器学会年会(TUPS032)
- [8] H. Hama et al., Proc. of BIW10, (2010) 79-83