# 短パルスエミッターを用いた透過型低エミッタンス電子銃の開発

#### 長谷川 豪志,\* 早野 仁司<sup>a)</sup>

### 総合研究大学院大学加速器科学専攻 茨城県つくば市大穂 1-1 a) 高エネルギー加速器研究機構 茨城県つくば市大穂 1-1

### 2 電子銃の概要

RFGunは、低エミッタンス電子銃として実用化され 一定の成果を上げてきた。しかし、高周波電場を用い た電子ビーム引き出しの為、さらにビームの低エミッ タンス化を目指し加速勾配を引き上げた場合 RF エミッ タンスの増加という相反する問題が出てくる。そこで、 RFGun 空洞のカソード部分に非常に短いパルス電圧を 印可し~1GV/m の高い加速勾配でビーム引き出し加速 出来る全段加速機構を作ることによって、放電限界の上 昇と RF エミッタンスを抑制した電子銃について検討を 行った。本報告では、この電子銃の概要及びシミュレー ションについて報告する。

### 1 はじめに

概要

KEK-ATFでは、将来のリニアコライダー実現に向け て低エミッタンス、マルチバンチビームの生成、ビー ム測定系の開発を行っている。この一貫として熱電子 銃とバンチャー系からなるインジェクター部をフォトカ ソードを用いた RFGun に置き換えるべく 2001 年には 銅カソードを用いたシングルバンチビーム実験、2002 年には Cs-Te を用いたマルチバンチビーム生成実験を 行った。これら一連の実験結果に基づき、2002年10月 の運転からインジェクター部に RFGun を常設しビーム の高品質化に向けた R&D を進めている。そして、これ までの研究から KEK-ATF のリニアック部においても 数 πmm.mrad の低エミッタンスビームが得られるまで になっており、ビームの低エミッタンス化に RFGun は 一定の成果を上げている。しかし、RFGun でさらに低 エミッタンス化を考えた場合 RF エミッタンスが問題と なってくる。これは、空間電荷によるエミッタンス増大 を抑制する場合高い加速勾配、つまりは高い周波数が要 求されるが、RFエミッタンスを抑制する場合には低い 周波数が要求されるという相反する問題である。

そこで RFGun 空洞のカソード 直前に電子エミッター を設置し、非常にパルス幅の短い高電圧を印可し初期加 速を行った後更に RFGun で加速するすることで RF 効 果によるエミッタンスを抑制する電子銃が考えられてい る。この電子銃を開発する上で我々は、RFGun 空洞部 分の製作、調整、実機の運用を過去2年間経験している 為エミッター部分と短パルス高電圧装置の開発を重点的 に行うことが出来るという利点もある。本報告では実用 化に向けた高電圧短パルスエミッターを用いた RFGun の概要、及びそのシミュレーション結果、カソードとし て使用予定の Cs-Te について蒸着試験を行ったのでその 結果について以下に述べる。 RFGun 空洞部分については BNL GunIV タイプを用 い、カソード部分を改良してエミッターを設置する。エ ミッター部のカソードは、光陰極とする。レーザーは現 在 ATF の運転で用いているマルチバンチ生成用レザー (10ps@FWHM,~1 $\mu$ J/bunch)を用いる為、量子効率が高 いCs-Te を使用する。以下にエミッターとパルス電圧の 概要及びカソードについて述べる。

#### 2.1 エミッターとパルス電圧

この電子銃で用いるパルス電圧として、次の条件を 満たす事とする。

- 電圧パルス幅は、ビーム幅より十分長くエミッター を通過しているビームを加速し続ける。しかし、 放電限界を十分引き上げることが出来る長さであ る事。
- 2. パルス電圧による加速勾配が、RFによる加速勾配よ り高くなるようピーク電圧、電極間距離を決める。

約 10ps@FWHM のレーザーを使用する為、数 ns のパ ルス幅で印可できれば十分である。放電を考えた場合パ ルス幅が短いほど限界は引き上げられる。これらのこ とからエミッター電極間距離を 2mm、電圧を 2MV と した。そのとき加速勾配は 1GV/m となり RFGun のカ ソード表面での加速勾配と比べて非常に高いものとな り上記の条件を満たす。図 1 は、シミュレーションで用 いたエミッター形状と電場分布を示している。

ここで電極間距離を 2mm とした場合、10ps のレー ザーパルスは約 3mm のためビーム先端が加速区間を過 ぎてもビームはすべて生成されていないことになる。電 圧のパルス幅をビームに対して十分取っている為ビー ムが存在するときは、電極間に DC 電圧が印可されてい る。よって以下で行うシミュレーションでのエミッター 部分は、DC 電圧での加速として扱う。



<sup>\*</sup> khase@post.kek.jp

2.2 カソード

カソードは、使用するレーザー側からの要請から量子 効率の高いCs-Teを用いる。レーザー径は、初期エミッ タンスを小さくする為 1nC が取り出せる最小径より多 少余裕を持った大きさとする。ここで仮定した最小ビー ム径は、実際に ATF での運転で引き出されているビー ムのレーザー径と量子効率から電流密度を計算し求め た径である。

蒸着基板にはダイヤモンドを用いレーザーを背面から 入射する透過型カソードとする。これにより、レーザー 入射の軌道調整が容易となり、更に直前にピンホールな どを設置する事でカソード上でのレーザー照射位置や 強度などの安定化に効果が期待できる。

#### 3 ダイヤモンド 基板への Cs-Te 蒸着試験

透過型カソードの実現性を調べる為、ダイヤモンド 基板に Cs-Te を蒸着し寿命測定を行った。使用した人工 ダイヤモンドは、紫外光領域 (266nm 領域) で十分な透 過率を持つ IIb タイプで、大きさは一辺が 2.5mm の正 方形、厚さが 0.5mm、表面はスカイフ盤研磨されてい る。このダイヤモンドを *φ*2.4mm の穴が開けられたホ ルダーに固定し、大気中で入射光のパワーに対する透 過率を測定した。この時、波長に対する透過率の依存性 も測定し既知のデータと同じである事も確認した。次 に蒸着用真空チェンバー内に設置し Te を 10nm 蒸着し た。そしてカソードに電圧を印可し光電子を測定しなが ら Cs を量子効率が最大値から下がり始めるまで蒸着し た。この時紫外光は背面から照射した透過光を用いた。 蒸着終了後は、5×10<sup>-7</sup>Pa以下の真空度で保管し、量子 効率の変化を測定した。 蒸着約1日後からの量子効率 の変化を図2に示す。通常蒸着で用いている Mo カソー ドなどの初期量子効率が10%を越えるのに対し、今回 のダイヤモンド透過型測定では初期値が2%程度とかな り低い傾向にあった。また測定から得られた寿命は、約 30日である。



図 2: ダイヤモンド基盤に Cs-Te を蒸着したとき の量子効率の変化。測定は透過光を用いて行っ ている。

## 4 シミュレーション

#### 4.1 シミュレーションコード

今回の研究においてエミッターの電場とエミッタン ス補正用ソレノイド磁場、及び RFGun 加速空洞内電場 の計算は、それぞれ POISSON-SUPERFISH[1]を用いて 行った。更にこれらのコードで計算した電磁場の結果を マップ情報として General Particle Tracer(GPT)[2] に取 り込みシミュレーションを行った。

GPT は、ビームを指定したレーザー幅で引き出すこ とができる。つまり 10ps のレーザーは 10ps の時間間隔 で電子をカソードから引き出している。更に全マクロ粒 子について指定した時間幅で計算、出力させる事が出来 る為各コンポーネント内でのビーム軌道を時間もしく は空間でトレースすることが可能である。

#### 4.2 シミュレーション

始めに Poisson で計算したエミッターの形状と電場分 布を図1に示す。引き出されたビームは電極間で加速後 アノード孔と RFGun 空洞のハーフセルで発散方向の電 場を受ける。よってカソードを半径4mmの球面とし、 ウェーネルト電極の傾きを最適化した。これによりビー ムは収束力を受けて RFGun 空洞に導入される。またア ノードまでの距離は、高電界を確保する為2mmとした。

次にエミッター出口 (z=5mm)を RFGun のカソード面 として Superfish で計算したエミッター付き RFGun 空洞 の電場分布を図 3 に示す。RFGun 空洞先端に Poisson で 計算したエミッターと同じ形状を最上流に作り、周波数 (2856MHz)、フィールドバランス調整を行った。そして シミュレーションでは、カソード最大電場:100MV/mを 仮定した。更に RFGun 出口には、エミッタンス補正用ソ レノイド電磁石を設置し、ドリフトスペース後 z=0.78m での最小エミッタンスを RFGun 空洞の位相調整とソレノ イドの磁場調整を交互に何度か行い最適値を計算した。



図 3: Superfish で計算したエミッター付き RFGun 形状。 横軸がビーム軸、縦軸が垂直方向としたときの電場分布 を示している。

入射レーザーは、ビーム軸に対して進行方向と横方向 に分けそれぞれガウス分布(±3σ)と均一分布(r=0.9mm) を仮定した。レーザーサイズは、ATFでの運転において 実際に取り出されているビームの電荷量とそのときのカ ソード上レーザスポットサイズを仮定したうえで最大電 流密度を計算し、1nCを取り出す事が出来る最小半径を 下回らない大きさ(r>0.56mm)で最適化した値である。 また粒子の初期エネルギーとして 0.4eV を仮定し、均一 に速度分布を与えた。以上のエミッター及び RFGun 空

表 1: エミッター及び RFGun の初期条件	
カソード 電位	-2MV
カソード 半径	1.25mm
カソード 曲率	4mm
電極間距離	2mm
アノード孔	1.24mm
電荷量	1 nC
レーザーパルス幅 (FWHM)	10 ps
レーザーサイズ (均一)	1.8 mm
粒子の初期エネルギー(均一)	0.4eV
共振周波数	2856MHz
カソード最大電界強度	100MV/m

洞における初期条件を表1にまとめる。この条件の下、 シミュレーションを行った。図4は、エミッター部分で のマクロ粒子100個を仮定したときのHorizontal平面 に射影したビーム軌道の変化を進行方向に対して示し ている。球面カソードを仮定している為外側の粒子が z=0.2mmから放出されており、収束効果でアノード孔 での発散が抑制されていることが分かる。このビームが 受ける加速電場は、アノード孔が有る為完全な平行平板 の場合に比べて低くなる。しかし、平均の加速勾配は、 約0.65GV/mとなっており RFGunと比較して6倍以上 大きい。



図5は、進行方向に対するエミッタンスの変化を示している。エミッタンスが、RFGun空洞内で一度増加 するが測定位置ではほぼ同じ値に戻っておりソレノイ ド磁場によるエミッタンス補正効果が有ることが分か る。エミッター後エネルギー幅は増加したが、バンチ長 は緩やかな増加に抑制された。この事からエミッターに おいて 2MeV 程度まで加速したビームは RFGun 空洞で 品質を損なうことなく加速できる事が分かる。z=0.78m では、電荷量:0.99nC、エネルギー:7.2MeV、エネルギー 幅:0.90%、バンチ長:16.3ps、エミッタンス 1.48πμm と いう結果を得た。



図6は、電荷量を変化させた時のエミッタンスの変 化を示している。電荷量を減少させたときは、その都度 レーザースポットサイズ、RF位相、ソレノイド磁場の 調整を行い最適化した。またレーザースポットサイズも 先に仮定したように最小半径を下回らないよう注意し た。RFGun単体では難しい1πµm以下のエミッタンス を小電流域で生成出来ることが分かる。

#### 5 まとめと今後の予定

現状の RFGun 空洞にエミッター機構を設置すること で RF、空間電荷エミッタンスの抑制を行い低エミッタ ンス電子銃の開発を進めている。カソードには、ダイヤ モンドを用い透過光を用いてビームを生成する透過型 カソードを予定している。

この実現性を調べる為、Cs-Te の蒸着試験およびエ ミッター付き RFGun のシミュレーションを行った。蒸 着の結果、透過光でも光電子を引き出せる事が分かっ た。更にシミュレーションで最適化の結果、1nC でエ ミッタンス: 1.48πµmを得た。また電荷量を減少させて いくと 1πµm を下回るエミッタンスのビームが生成で きる事が分かった。

今後更にエミッター形状の最適化を進め 1πμm@1nC 以下の低エミッタンス化を目指す。また、パルス電源の 製作に取りかかり、パルス電圧を印可した時の Cs-Te の 特性測定やエミッターの高電圧試験を行う予定である。

#### **6 REFERENCES**

- J.H.Billen nad L.M.Young,"POISSON-SUPERFISH" Los Alamos National Laboratory report LA-UR-96-1834(revision March 14,2000)
- [2] GPT User Manual, Pulsar Physics, Flamingostraat24,3582 SX Utrecht, The Netherlands.