# コンパクト ERL における中赤外自由電子レーザー運転のための入射器の最適化 INJECTOR OPTIMIZATION FOR THE IR-FEL OPERATION AT THE COMPACT ERL

田中織雅<sup>#</sup>,宮島司, 東直

Olga Tanaka<sup>#</sup>, Tsukasa Miyajima, Nao Higashi High Energy Accelerator Research Organization (KEK)

### Abstract

KEK's Compact (cERL) is a test accelerator for developing ERL technology and operating with high average beam current and high beam quality. The cERL consists of an injector using a photocathode electron gun, a superconducting accelerating cavity (main linac) for energy recovery, a recirculation loop, and a beam dump. As one of the industrial applications of cERL, the upgrade to cERL mid-infrared free electron laser (IR-FEL) was carried out, but new conditions required for FEL oscillation were imposed on the injector. The beam conditions of the injector required for FEL oscillation are to minimize the longitudinal RMS emittance for a beam with a bunch charge of 60 pC, and to have an RMS bunch length of 2 ps or less and a transverse RMS emittance of  $3 \pi$  mm mrad. The beam transport conditions from the electron gun to the main cavity were optimized using the particle tracking code GPT including the space charge effect. In this paper, we report on the strategies and results of injector optimization to improve the performance of cERL-FEL.

## 1. はじめに

KEK の Compact Energy Recovery Linac は、もともと ERL 技術を開発し、高い平均ビーム電流と高いビーム品 質で運転するためのテスト用の加速器として構築された [1]。2017 年に高平均電流 FEL に向けたビーム運転を 再開し、2017 年 3 月[2]と2018 年 3 月[3]にビーム調整 方法を開発するための高電荷パルスモード運転を行っ た。その後、2018 年 6 月に、平均電流 1mA およびエネ ルギー回収条件において CW 運転に成功した[4]。 500kV 光電陰極 DC 電子銃の安定した性能[5]により、こ の運転を 2 時間に亘って継続することができた。

2019 年に cERL IR-FEL プロジェクトが開始された。こ のプロジェクトは、高効率レーザー加工用の高出力中赤 外レーザーの開発を目的としている[6]。2020 年 3 月に 最初のアンジュレータがビームラインに設置された後、調 整手順の開発とともに FEL 発振試験を開始した。cERL IR-FEL の建設は、COVID-19 にもかかわらず、2020 年 5 月に完了した[7]。2021 年 2 月と 3 月に 1 番目のアン ジュレータU1 のみがインストールされた状態での試験運 転を行い、6 月に 2 番目のアンジュレータ U2 がインス トールされた状態での FEL 発振試験を実施した[8]。これ らの試験により、FEL 光製造の調整手順を開発した。 cERL IR-FEL プロジェクトの結果、世界初の ERL ベース のシングルパスFELを実現した(詳細は阪井寛志氏の発 表[9]を参照)。

cERL IR-FEL におけるビーム条件の最適化では、まず主空洞出口(Fig.1の A2 点を参照)において、FEL 発振に適した短バンチ長かつ低エミッタンスビームを生成するために、入射器の運転条件を最適化することが目的となる。FEL 運転では入射器のビームエネルギーは 5 MeV であり、主空洞で 17 MeV まで加速される。5 MeVの領域では空間電荷効果が支配的であり、電子銃から17 MeV まで加速が完了する A2 点までの区間を一体と

# olga@post.kek.jp

して取り扱い、入射器を最適化している。次の段階では、 A2 点からアンジュレータの入口(Fig. 1 の U 点を参照) まで、ビームの性能を維持しながら輸送することが重要 な課題となる。この区間では、アーク部においてバンチ 圧縮を実施することと、エミッタンスを悪化させないことが 重要となり、空間電荷効果だけでなく CSR の影響も取り 入れる必要がある。また、A2 点においては、入射器と周 回部で横方向の輸送条件を接続するために、入射ビー ムに対してオプティクスマッチングの条件が課される。

本研究は、IR-FEL 発振に向けた、入射器の最適化に 関する研究である。入射器最適化の詳細と結果につい ては、次のセクションで説明する。設計された入射部の 性能と測定結果の比較およびその説明は、原稿の残り の部分に記載される。





## 2. 入射器の最適化

はじめにで述べたように、FEL 光を生成するには、適切なビームをアンジュレータの出口に送る必要がある。 アンジュレータ入口 (Fig. 1、U 点)でのビーム性能の要求は:60 pC のバンチ電荷と 0.5 - 1 ps のバンチ長、 0.1 %のエネルギー拡がり、および約 3  $\pi$  mm mrad の規格化 rms 横方向エミッタンスである。そして、主空洞出口 (A2 点)でのビーム性能の要求は:60 pC のバンチ電荷、 2 ps (rms)のバンチ長、0.1 %のエネルギー拡がり、および 3  $\pi$  mm mrad 未満の規格化 rms 横方向エミッタンスである。

#### 2.1 電子銃電圧の影響

電子銃近傍では空間電荷効果が支配的なため、低エ ミッタンスかつ短バンチ長を実現するには、DC 電子銃の 安定した高加速電圧印加が重要となる。残念ながら、 2020年11月の電子銃作業中にトラブルが発生し、電子 銃が損傷を受けた。これらの対処を行った後に、電子銃 のコンディショニングを実施したが、これまでビーム運転 で使用してきた 500 kV での運転はできず、480 kV に加 速電圧を下げて運転することになった。これまでの入射 器最適化では 500 kV の電子銃電圧を仮定していたが、 480 kV に下げたときに要求ビーム性能を達成することが できるかどうかについて調査することになった。また、さら に電子銃の加速電圧が低下した場合を想定し、500 kV から 375 kV の範囲で、電子銃の加速電圧とビーム性能 の関係についての調査を行った。これらの調査では電子 銃の加速電圧毎に入射器の最適化を行い、バンチ長、 横方向エミッタンス、縦方向エミッタンスの比較を行うこと で、加速電圧の影響を評価した。

入射器の最適化は、多目的遺伝的アルゴリズム (MOGA、[10])を使用して General Particle Tracer (GPT、 [11])で行われた。この最適化では、主空洞の出口でバ ンチ長と横方向エミッタンスを同時に最小化するように設 定した(Fig. 1)。電子銃の電圧を25 kVステップで500kV から375kVまでスキャンしている。Figure2は、主空洞の 出口での rms バンチ長と横方向エミッタンス(Fig. 2(a)) および rms バンチ長と縦方向エミッタンス(Fig. 2(b))の 最適化結果を示している。最適化結果より、450~500kV の範囲の電子銃電圧では、ビーム性能に大きな変化が 見られなかった。一方、425 kV 以下の電圧では、空間電 荷効果がより強くなった影響により、短いバンチ長を維持 できなくなっている。rms バンチ長についてのビーム要求 性能は 2 ps 以下であり、480 kV の電圧ならばこの要求 を満たせる。この結果より、FEL に向けたビーム運転では 電子銃の加速電圧を480 kV に決定した。



Figure 2: Gun voltage scan results at the exit of ML: (a) transverse emittance; (b) longitudinal emittance.

#### 2.2 初期レーザー時間分布の影響

空間電荷効果が支配的なバンチ電荷では、光陰極に 照射する励起レーザーの時間分布が、下流のビーム性 能に与える影響が大きくなる。以前のビーム運転では FWHM 40 ps のガウス分布が使用されており、モデル計 算でもこの分布を使用していた。今回の運転では、励起 レーザーシステムを 81.25 MHz 繰り返しのシステムから、 1.3 GHz 繰り返しのシステムに変更し、同時に時間方向 分布もガウス分布をスタックしたフラット分布を使用するこ ととなった。パルススタッキングを行った場合、調整条件 によってはフラット分布の中央に凹みが生じる場合があ る。これらのレーザー時間分布がビーム性能に与える影響を調査するために、40 ps FWHM ガウス分布、40 ps FWHM フラット分布、40 ps FWHM で 20%の凹みをもつ フラット分布の3つについて、主空洞出口における位相 空間分布の比較を行った。

この比較計算では、ガウス分布に対して最適化した ビーム輸送条件を使用し、励起レーザー分布のみを変 更し、その他の条件は同じとしている。フラット分布と 20%凹み付き分布の結果の違いはごくわずかであった ので、ここではガウス分布とフラット分布の比較のみを行 う。横方向位相空間分布を比較すると、ガウス分布では ビームコアの周りにいくつかの粒子が存在するが(Fig. 3 (a))、フラット分布ではコアから外れた粒子は少なく、位 相空間の面積(射影エミッタンス)が小さく見える(Fig. 3 (b))。これは時間方向分布がガウス分布の場合、バンチ 中央とバンチ前後で電荷密度が大きく変化し、空間電荷 効果によってスライス毎に位相空間上の傾きが変化し、 エミッタンスが悪化する。一方、フラット分布の場合には 時間方向に電荷密度が一定であり、空間電荷効果によ るスライス毎の変化が小さく、横方向エミッタンスの悪化 が小さく抑えられる。また、縦方向位相空間分布を比較 すると(Fig. 3(c)と(d))、ガウス分布では裾部分が長い が、フラット分布では裾部分が短くなっていて、バンチ圧 縮時に有利となる。裾部分を除くと、フラット分布の方が 位相空間分布の湾曲(縦方向エミッタンス)が大きく見え るが、これはガウス分布に対して縦方向エミッタンス(湾 曲)を最小化するビーム輸送条件を使用しているからで あり、フラット分布に対しても同様の最適化を行えば、分 布の湾曲を小さくすることができる。以上の結果より、フ ラット分布が横方向、縦方向位相空間分布の両方に対 して有利であることが確認された。

#### 2.3 ビームパラメータの最小化

次に、入射器最適化の全体的な戦略について説明す る。以前の入射器最適化では、バンチ長と横方向エミッ タンスの同時最小化を行っていた[12]。アンジュレータま でのシミュレーションを実施した結果、横方向エミッタンス よりも縦方向エミッタンスを小さくした方が、アーク部にお いてよりバンチ圧縮を効率的に行うことができ、FEL 発振 に向けて有利になることが明らかとなった。そこで、今回 はバンチ長と縦方向を同時最小化する方針とした。横方 向エミッタンスについては、3 π mm mrad 以下とする拘束 条件を課している。MOGA 最適化の拘束条件を Table 1 に示す。最初の2つの条件は、FEL光生成の要求によっ て決まる。最後の2 つの条件は、オプティックスマッチン グ用である。MOGA には 13 個の最適化パラメータがあ る。これらには、ソレノイド#1 の電流値(ソレノイド#2 の電 流値は通常ゼロである)、バンチャーの電圧、インジェク ターキャビティの加速フィールド、インジェクターキャビ ティ#1 の位相オフセット、および選択された四極電磁石 の K 値が含まれる。



Figure 3: Comparison of the phase space at the exit of ML: XX' (a) and energy distribution (c) for single a Gaussian; XX' (b) and energy distribution (d) for a flat-top.

Table 1: Constrains of the MOGA Optimization

| RMS bunch length         | < 1.8 ps  |
|--------------------------|---|
| Transverse rms emittance | $< 2.4 \pi$ mm mrad                                 |
| Betatron function        | $\beta_x < 8.0 \text{ m}, \beta_y < 20.0 \text{ m}$ |
| Hor. alpha function      | $-2.0 < \alpha_x < 0.0$                             |
| Vert. alpha function     | $-0.5 < \alpha_y < 0.5$                             |
|                          |   |

電子銃電圧 480kV でのバンチ長と縦方向エミッタンス の同時最小化の結果を Fig. 4 に示す。Figure 4 は、最適 化された 50 個の入射器設定について計算した、A2 点 におけるビーム性能(バンチ長、横方向エミッタンス、お よび縦方向エミッタンスの3 つの値)を示す。Figure 4(b) に示すバンチ長対縦方向エミッタンスの図では、右肩下 がりになっているが、これはバンチ長と縦方向エミッタン スを同時に最小化する最適化戦略によるものである。バ ンチ長に対するビーム性能要求は、2 ps 以下であり、今 回の運転では最適な候補として、バンチ長の要求をみた しなおかつ縦方向エミッタンスの小さい 1.8 ps の青い四 角でマークされた設定を選択した。

この最適化結果より、運転用の入射器のパラメータを 決定した。電子銃の電圧は 480 kV、入射エネルギーは 5.1 MeV、バンチ電荷は 60 pC、レーザーの時間構造は フラット分布で、FWHM は 40 ps である。このとき、主空 洞の出口における設計ビーム性能は、横方向エミッタン スが 1.74、1.92  $\pi$  mm mrad、縦方向のエミッタンスが 8.4 keV ps、横方向ビームサイズが 0.69、0.35 mm、バンチ長 が 1.8 ps、およびエネルギー拡がりが 0.25 %となる。



Figure 4: Optimization results at the ML exit: (a) transverse emittance; (b) longitudinal emittance.

# 3. 測定との比較

ビーム運転では、最適化した入射器設計条件に向け て調整を行った。調整方針としては、まず軌道調整と加 速位相調整を単粒子の運動と近似できる条件で調整を 行い、そのあとにバンチ電荷を上げて空間電荷効果を 含めた調整を行うこととした。

まず、加速空洞の位相調整について紹介する。空間 電荷効果なしで単一粒子の運動として近似可能な条件 で調整するために、1 pC のバンチ電荷で調整を行った。 バンチャーオフの条件で入射加速空洞の最大加速位相 を探索したのちに、設計で定めた位相差を追加し、最後 にエネルギーが設計値と一致するように加速電圧の微 調整を行っている。そのあとに、バンチャーを立ち上げ、 位相調整を行う。縦方向のダイナミクス(バンチャー位相 に対するエネルギー応答)を測定することで、設計と測 定の縦方向ダイナミクスを比較し、バンチャー位相を決 める。ビームエネルギーは、合流部にあるスクリーンで測 定された(Fig. 5(a)を参照)。加速電圧と位相を微調整し た後は、測定された応答は設計応答とほぼ一致している ことが確認された(Fig. 5(b)を参照)。



Figure 5: Buncher tuning: (a) injector layout; (b) buncher phase energy response.

次に、バンチ電荷を60pCに設定し、空間電荷効果を 含めたとオプティクスマッチングを行った。空間電荷効果 は粒子分布に対して影響を与えるため、四極電磁石ス キャンしたときのビームサイズの応答を測定することで評 価を行っている。四極電磁石の調整により、ビームサイズ 応答の差異は初期状態よりもはるかに小さくなった。各 マッチングポイントで四極電磁石スキャン応答を補正した 後、主空洞の出口まで入射部各スクリーンにおけるビー ムサイズを測定した(Fig. 6)。測定されたビームサイズは、 入射部の出口(Cam3)を除いて、設計ビームサイズとよく 一致した。Cam3 のビームサイズは入射空洞の影響を強 く受けるため、モデル計算にはカプラーの非線形な影響 を取り込み再現性の向上を図っているが、まだ垂直ビー ムサイズの偏差が残っており、今後調査が必要である。 この偏差はバンチ電荷が大きいときに生じるため、励起 レーザーの時間構造を含む空間電荷効果による影響を 調べる必要がある。これらは次の研究課題である。確認 された最後のパラメータは主空洞出口(A2 点)における エミッタンスである。エミッタンスは、主空洞出口に設置さ れた四極電磁石スキャンによって測定された。設計値は  $\epsilon_{nx} = 1.74 \pi \text{ mm mrad}, \epsilon_{ny} = 1.92 \pi \text{ mmmrad} に対して、$ 測定値は  $\varepsilon_{nx} = 2.87 \pm 0.03 \pi$  mm mrad および  $\varepsilon_{ny} = 1.57$ ±0.02 π mm mrad であった。 測定された垂直エミッタンス は設計値とよく一致していることが確認された。しかし、 水平エミッタンスの違いは残っており、合流部における空 間電荷効果やエミッタンス補償条件等の調査が必要で ある。



Figure 6: Designed and measured horizontal (top) and vertical (bottom) beam sizes after optics matching.

## 4. まとめ

cERL IR-FEL のビーム運転に向けて、入射器の最適 化を行い、主空洞の出口で適切なビーム性能を達成す ることができた。今回の運転における条件は、

- 電子銃の電圧 480 kV
- レーザーの初期時間分布 40 ps FWHM フラット トップ
- 主空洞クライオモジュールの出口でのバンチ長と
  縦方向エミッタンスの同時最小化

である。設計性能とビーム運転によって得られた測定結 果を比較すると、横方向の運動はよく一致していることの 確認が出来た。一方、周回部のアーク部で測定した縦 方向の運動は、モデル計算からのずれが残っている。そ の原因を調べる研究を行っている[13]。ほぼ設計通りに 入射部のビーム調整が出来たおかげで、2021 年 2~3 月に、最終的に1電子バンチあたり約 5.8 nJ の FEL パ ルスエネルギーを達成することができた[14]。

## 謝辞

本発表は、NEDO プロジェクト「高輝度・高効率次世代 レーザー技術開発」の成果に基づいている。本研究の 一部は科研費(18H03473)のサポートを受けている。

## 参考文献

- [1] M. Akemoto, D. Arakawa, S. Asaoka, E. Cenni, M. Egi, K. Enami, K. Endo, S. Fukuda, T. Furuya and K. Haga, et al. "Construction and commissioning of the compact energy recovery linac at KEK", Nucl. Instrum. Meth. A 877 (2018), 197-219 doi:10.1016/j.nima.2017.08.051
- [2] T. Miyajima, R. Hajima, K. Harada, Y. Honda, T. Hotei, E. Kako, R. Kato, T. Miura, R. Nagai and N. Nakamura, et al. "60 pC Bunch Charge Operation of the Compact ERL at KEK", doi:10.18429/JACoW-IPAC2017-MOPVA019
- [3] T. Hotei, R. Kato, and T. Miyajima, "Evaluation of 60pC Beam Performance at cERL Injector for ERL Based EUV-FEL", in Proc. 29th Linear Accelerator Conf. (LINAC'18), Beijing, China, Sep. 2018, pp. 699–701. doi:10.18429/JACoW-LINAC2018-THPO009
- [4] T. Obina *et al.*, "1 mA Stable Energy Recovery Beam Operation with Small Beam Emittance", in Proc. 10th Int. Particle Accelerator Conf. (IPAC'19), Melbourne, Australia, May 2019, pp. 1482–1485. doi:10.18429/JACoW-IPAC2019-TUPGW036
- [5] N. Nishimori, R. Nagai, R. Hajima, M. Yamamoto, Y. Honda, T. Miyajima and T. Uchiyama, "Operational experience of a 500 kV photoemission gun", Phys. Rev. Accel. Beams 22 (2019) no.5, 053402 doi:10.1103/PhysRevAccelBeams.22.053402
- [6] H. Sakai, "Industrial Applications of cERL", presented at ERL'19, Berlin, Germany, Sep. 2019, paper MOCOZBS02, unpublished.
- [7] R.Kato *et al.*, "Development of mid-infrared free-electron laser based on cERL and its lasing experiment", presented at PASJ2020, Online, Sep. 2020, paper THOT07, unpublished.
- [8] K.Tsuchiya *et al.*, "Magnetic adjustment of the tandem undulators for the cERL-FEL", in Proc. 17th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan (PASJ2020), Online, Sep. 2020, pp. 850–852.
- [9] R. Kato *et al.*, "Construction of an Infrared FEL at the Compact ERL", presented at the 12th Int. Particle Accelerator Conf. (IPAC'21), Campinas, Brazil, May 2021, paper TUPAB099.
- [10] B. van der Geer and M. de Loos, "Multi-objective Genetic Optimization with the General Particle Tracer (GPT) Code", doi:10.18429/JACoW-IPAC2015-MOPJE076

- [11] General Particle Tracer; http://www.pulsar.nl/gpt/
- [12] O. Tanaka *et al.*, "High bunch charge injector operation of cERL for infrared free electron laser test", in Proc. 16<sup>th</sup> Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan (PASJ2019), Kyoto, Japan, Jul. - Aug. 2019, pp. 1086–1090.
- [13] O. Tanaka et al., TUP023, these proceedings.
- [14] H. Sakai et al., MOPOA04, these proceedings.