特 集 赤外自由電子レーザーの現状,利用研究と展望

京都大学小型中赤外自由電子レーザ施設の開発とその利用展開

全 炳俊

京都大学エネルギー理工学研究所 〒611-0011 京都府宇治市五ケ庄

紀井俊輝

京都大学エネルギー理工学研究所 〒611-0011 京都府宇治市五ケ庄

大垣英明

京都大学エネルギー理工学研究所 〒611-0011 京都府宇治市五ケ庄



中赤外自由電子レーザは中赤外領域で大強度短パルスレーザを供給可能な波長可変コヒーレント光源である。京都 大学エネルギー理工学研究所では、エネルギー分野への応用を目指して小型中赤外自由電子レーザを開発すると共 に、ユーザーステーションを整備してきた。施設の概要と各ユーザーステーションの現状、これまでに実施された 利用実験と共に、現在進めている更なる高強度極短パルス化に向けた取り組みについて紹介する。

1. はじめに

自由電子レーザ (Free Electron Laser: FEL) は真空中 をほぼ光速で飛行する高エネルギー電子ビームをゲイン媒 質として用いるレーザであり、原理的にマイクロ波から X線までの波長領域で発振可能なレーザである。世界初 の FEL はスタンフォード大学の Madey らにより1977年 に中赤外領域(波長3.4 µm)で発振が確認され¹⁾,以降, 短波長および長波長領域へと発振波長が拡大された。現在 では硬X線領域のFELとしてアメリカのLCLS(Linac Coherent Light Source)²⁾, 日本の SACLA (SPring-8) Angstrom Compact Free Electron Laser)³⁾, EU O European XFEL (X-ray FEL)⁴), 韓国の PAL-XFEL (Pohang Accelerator Laboratory XFEL)⁵⁾などが稼働中である。中 赤外領域の FEL は、比較的エネルギーの低い電子ビーム で駆動する事が可能であり、上記の初発振以降、固体レー ザが苦手とする波長領域において連続的に波長可変な大強 度光源として様々な装置が建設されてきた。

京都大学エネルギー理工学研究所では、エネルギー関連 研究への応用を目指し、京都大学小型中赤外自由電子レー ザ(Kyoto University FEL: KU-FEL)という熱陰極高周 波電子銃を電子源とした小型で経済的な中赤外 FELの開 発を行ってきた⁶⁾。1995年から中赤外自由電子レーザに関 する基礎研究を開始し、1998年に熱陰極高周波電子銃か ら電子ビーム発生に成功。2002年に電子ビームの40 MeV までの加速に成功。2004年に現在の建屋に移設した後、 2006年にアンジュレータを設置し、2008年3月に初発振 に成功した⁷⁾。また、2008年5月に波長13 µm において出 力飽和を達成している⁸⁾。その後、アンジュレータの交換 や光共振器設計の見直し,運転条件の最適化を行い,レー ザ性能の向上を図ってきている⁹⁾。その結果,現在,波長 3.4-26 µm において大強度波長可変中赤外レーザを供給可 能となっている⁶⁾。2008年の初発振以降,前述のレーザ性 能向上と並行し,学内・学外ユーザーによる利用研究を開 始すると共に,応用実験ステーションの整備を行ってきて おり,現在,3つの応用実験ステーションが利用可能とな っている。

また,京都大学エネルギー理工学研究所は2011年度よ り共同利用・共同研究拠点ゼロエミッションエネルギー研 究拠点事業¹⁰⁾を開始しており,中赤外 FEL やその発生に 用いる電子加速器,固体レーザ等の付帯設備を利用した外 部ユーザーの共同利用・共同研究を更に積極的に実施して いる。2011年度から2020年度の間に延べ73の所外研究グ ループが拠点事業を通じて KU-FEL 施設を利用してき た。本稿を通じて日本放射光学会会員の皆様にも KU-FEL 施設について知って頂き,今後の共同利用・共同研 究に向けての参考にして頂ければ幸いである。

2. 中赤外自由電子レーザ発振器の構成と 動作原理

中赤外 FEL 発振器は真空中を飛行する高エネルギー電 子ビームを用いて光の発生,増幅を行い,レーザを発振さ せる装置である。中赤外 FEL には光共振器を用いないシ ングルパス型も存在するが,中赤外域では長いマクロパル ス内に等間隔に並んだ複数の電子バンチを持つマルチバン チ電子ビームの発生が比較的容易且つ,高反射率ミラーが 使用可能であるため,一般的に光共振器を用いる共振器型



Fig. 1 Schematic drawing of typical MIR-FEL oscillator.

が採用されている。Fig. 1に共振器型中赤外 FEL の典型的 な構成図を示す。電子源から発生させた高品質電子ビーム を線形加速器により数十 MeV まで加速し,アンジュレー タと呼ばれる周期的磁場を発生させる装置に入射する。高 エネルギー電子ビームがアンジュレータ中の周期的磁場で 多数回偏向されると,電子の進行方向に一定の間隔でシン クロトロン放射が放射され,干渉により特定の波長で強め 合い,準単色な放射となる。これをアンジュレータ放射と 呼ぶ。平面アンジュレータから放出されるアンジュレータ 放射を軸上で観測した際の中心波長 AR は

$$\lambda_{\rm R} = \frac{\lambda_{\rm U}}{2\gamma^2} \left(1 + \frac{K^2}{2} \right) \tag{1}$$

で表される。ここで λ_{II} はアンジュレータの周期長, yは ローレンツファクター ($y=1+E/m_0c^2$, Eは電子の運動 エネルギー, m₀は電子の静止質量, c は真空中の光速), Kはアンジュレータ中での偏向強度を表すパラメータ(K $=eB_{\rm U}\lambda_{\rm U}/2\pi m_0 c$, eは電気素量, $B_{\rm U}$ はアンジュレータ ピーク磁場強度)である。発生したアンジュレータ放射 は、下流側に設置された光共振器鏡により反射された後, 上流側の光共振器鏡で再度反射され、アンジュレータに再 入射されると同時に光共振器中に蓄積される。この時、光 共振器長を電子バンチ間隔のほぼ整数倍となる様に調整す ると、後続の電子バンチと共振器中に蓄積されたアンジュ レータ放射光がアンジュレータ中で時間的に重畳され FEL 相互作用を起こす。その際, 蓄積光電場により電子 が減速され、電子の運動エネルギーが蓄積光に受け渡され る事で蓄積光が増幅される。この増幅によって光共振器中 に蓄積された光は往復回数に対して指数関数的に強度が増 大していく。電子ビームのマクロパルス後半で多数回に及 ぶ増幅の結果、蓄積光の強度が強くなると、アンジュレー タ中を電子ビームと蓄積光が相互作用しながら飛行してい る間に、電子の運動エネルギーが有意に低下し、そのエネ ルギー広がりが増大することで蓄積光の増幅率が低下する。 1往復の間の増幅率と光共振器の損失が釣り合うと、蓄積 光強度は一定となり飽和に達する。

FEL は発振プロセスに熱的なエネルギー散逸が無く,

レーザ媒質の温度上昇や破壊が生じないため,高効率且つ 高強度化が可能である。Fig.1ではレーザ発振に用いた電 子ビームをビームダンプに捨てているが,超伝導加速器を 用いた自由電子レーザでは,この電子ビームを減速し,エ ネルギー回収を行うことで,飛躍的な高効率化が可能であ る¹¹⁻¹³⁾。

一般に共振器型の中赤外 FEL では,広い波長可変性を 得るために光共振器に金属コートミラーが用いられる。共 振器外への光取出しには,Fig.1の右側の共振器ミラーの 様に,金属ミラーの中心に穴をあけてそこから光取出しを 行うホールカップリングがよく用いられる。波長が変わる と光共振器内に蓄積される光のミラー上でのサイズが変化 し,光取出し穴から取り出される光の割合も変化する。こ のため,各発振波長で光の取出し割合が最適に設定可能な 様に,穴径の異なる数枚のミラーを真空中で交換可能とし た赤外 FEL 施設も存在する^{14,15)}。

共振器型 FEL で発振するレーザの波長は式(1)で示さ れるアンジュレータ放射光の波長とほぼ同じであり,式 (1)中の y および K をそれぞれ,電子ビームの運動エネル ギーおよびアンジュレータ磁場強度を変化させることで, 連続的に発振波長を変化させることが可能である。施設に よっては中赤外用アンジュレータ・光共振器のセットと遠 赤外用/THz 用アンジュレータ・光共振器のセットを有 し,中赤外~遠赤外/THz 領域をカバーする場合もあ る^{16,17)}。

3. 京都大学小型中赤外自由電子レーザ施設 (KU-FEL)

Fig. 2に KU-FEL 施設全体のレイアウトを示す。FEL の発生には電子線形加速器から供給された高エネルギー電 子ビームを使用するため、加速器運転時に制動放射による X線やガンマ線、それに付随した光核反応により中性子が 発生する。このため、FEL 発振器および駆動用電子線形 加速器は厚さ2mのコンクリート遮蔽壁の中に設置され ている。発生した中赤外レーザは球面鏡により疑似平行光 に変換された後、遮蔽壁の上を越えてユーザーステーショ ンへと輸送される¹⁸⁾。中赤外レーザの輸送経路はアクリ ル製のカバーや塩化ビニルのチューブにより覆われてお り、輸送路内の大気を窒素ガスと置換することで、大気中 に含まれる水蒸気や二酸化炭素による中赤外レーザ強度の 減衰を低減可能となっている。

KU-FEL 施設には中赤外 FEL とは別に,光陰極高周波 電子銃から発生させた短バンチ電子ビームを使って THz 準単色コヒーレント放射を発生させる THz Coherent Undulator Radiation (THz-CUR)光源¹⁹⁻²²⁾も設置されてお り,この光源を元にした偏光可変準単色テラヘルツ光源の 開発²³⁾やエネルギー変調空胴付き高周波電子銃を用いた THz-CUR 光源の高度化研究²⁴⁾も実施中である。



Fig. 2 (Color online) Schematic diagram of facility layout.



Fig. 3 Schematic diagram of MIR-FEL oscillator in KU-FEL.

3.1 中赤外自由電子レーザ発振器

Fig. 3 に KU-FEL 施設に設置された中赤外 FEL 発振器 の概略図を示す。この装置では電子源として4.5空胴熱陰 極高周波電子銃を採用している。マイクロ波共振空胴の端 面に熱陰極が配置され、熱陰極から放出される電子を静電 界よりも絶縁限界の高いマイクロ波電界で一気に加速す る。これにより空間電荷効果による特性劣化を抑えなが ら、加速に用いる高周波の周波数である2856 MHz と同じ 高繰り返しの電子バンチ列が供給可能である。また、シャ ントインピーダンスの高い電子銃構造と高周波加速により 約23 cm の加速長で約8.4 MeV という高いエネルギーを 持つ電子ビームの生成が可能である。電子銃から射出され た電子ビームは Dog-leg と呼ばれる1対の偏向電磁石と3 つの四極電磁石で構成されるセクション中の Slit によっ て自由電子レーザ発振に不要な低エネルギー成分を除去し た後,長さ3mの進行波型加速管へと輸送される。電子 銃同様、進行波加速管には外部から高周波電力が供給さ れ、高周波電界が誘起されている。この高周波電場の位相 に FEL 発振に適したタイミングで電子銃からの電子ビー ムを入射することで、電子ビームを最大40 MeV まで加速 する。その後,3台の偏向電磁石,4台の四極電磁石で構





Fig. 4 Time structure of electron bunch and FEL pulse of KU-FEL.

成される180度偏向セクションを経由して、電子ビームの 進行方向の長さを短く圧縮した後に、アンジュレータへと 入射される。アンジュレータの上流・下流には光共振器を 構成する凹面鏡が設置されており、この中に電子ビームか ら放出されたアンジュレータ放射光を蓄積し、後続の電子 ビームとの FEL 相互作用により増幅することで、レーザ 発振を得る。

KU-FELにおいては、電子ビームはバンチ列として約 7 µs 間連続して供給され、レーザ増幅・発振がバースト 的に生じる。Fig.4に電子バンチおよびレーザパルスの時 間構造の模式図を示す。KU-FEL の電子線形加速器の駆 動に用いられるクライストロンという高周波源は,その繰 り返し周波数を10 Hz まで上げられる性能を有している が,放射線漏洩量規制および老朽化に伴う装置寿命延命の ため,現在は最大2 Hz の繰り返しで運転している。バン チ列中の電子バンチの間隔は通常運転時は350 ps であ り,発生する自由電子レーザも供給される電子バンチ列と 同様のパルストレイン構造を持ち,電子バンチ列終盤に約 2 µs の半値幅で,バースト的に発振する。パルストレイ ン中の個々の光パルスをミクロパルスと呼び,パルストレ イン全体の事をマクロパルスと呼ぶ。

Fig. 5 にユーザーステーション1 (Fig. 2 中 US#1) にて 利用可能な KU-FEL の発振波長とマクロパルス当たりの 積分光エネルギーを示す。この際、光輸送路中の大気は窒 素置換されていない。電子ビームエネルギーに対応して データプロットの色、シンボル形状を変えてある。同じエ ネルギー条件下で異なる波長が得られるのは、アンジュ レータの磁場強度を変化させて,式1中のKを変化さ せ,波長を変化させているためである。Fig.5には HITRAN²⁵⁾を用いて計算した大気吸収に起因する輸送路 の透過率スペクトルも示した。波長4.3, 5-7.5, 15 µm に おいて、レーザ強度が低下しているのは、大気による吸収 の影響である。大気の赤外吸収に起因する強度低下は輸送 路を窒素ガスで置換することにより、その影響を低減する 事が可能である。また、3.4 µm よりも短い波長領域を非 線形結晶による二次高調波発生を利用して供給可能である。 KU-FEL では波長2.5~4 µm の発生が可能な ZnGeP₂結 晶を用意しており,波長6.3 µmのFELを入射し,マクロ パルスエネルギー1mJを超える波長3.15 µm の二次高調 波を供給した実績がある。

Fig. 6 に典型的な波長スペクトルを示す。共振器型 FEL では共振器の長さを微調整することで,発生するレーザの ミクロパルス長とスペクトル幅が変化する。KU-FEL で



Fig. 5 (Color online) Available macro-pulse energy of KU–FEL at the user station #1. Thin line indicates the transmittance of transport line between the FEL oscillator and the user station #1 calculated using HITRAN²⁵⁾ under the calculation condition of H₂O: 1.86%, CO₂: 0.033%, O₂: 20.9%, and N₂: 77.2%.

はサブピコ秒のパルス幅を持つ強度重視広帯域運転条件が 良く利用されているが,共振器長を1発振波長分程度, 短くすることでミクロパルス長を伸ばし,狭帯域発振させ ることも可能である。強度重視広帯域運転条件下では, Fig. 6の様に,スペクトル半値幅が発振波長の4%程度に 広がると共に,長波長側にテイルを引いたスペクトル構造 となる。一方,狭帯域運転では,強度重視広帯域運転に対 して,マクロパルスエネルギーが3~5分の1程度に低下 するが,長波長側のテイルが消え,スペクトル半値幅が発 振波長の1%程度に狭まり,波長純度が大幅に向上する。 これらの運転モードを使い分けることで,大強度超短パル スレーザが必要な非線形分光やポンプ・プローブ実験,狭 帯域光源が必要な分光実験など,様々な実験が可能となっ ている。

Table 1にユーザーステーション1にて利用可能な典型 的なレーザ性能をまとめておく。これまでに強度重視広帯 域運転条件下でミクロパルス長の測定が行われており,



Fig. 6 Typical spectrum of KU–FEL at $11.5 \,\mu\text{m}$ under the wideband high power operation and narrowband operation.

 Table 1
 Typical Performance of KU-FEL with thermionic operation available at user station #1.

Tunable Range		3.4–26 μm
Spectrum Width	High Power Wideband	$\sim 4\%$ + long-wavelength tail
	Narrowband	$\sim 1\%$
Maximum Macro-pulse Energy		40 mJ
Typical Macro-pulse Duration		2 µs
Maximum Micro-pulse Energy		7 μJ@9 μm
Macro-pulse Repetition Rate		<2 Hz
Micro-pulse Repetition Rate		2856 MHz
Micro-pulse Duration		0.6 ps-FWHM@12 μ m in 2013 ²⁶⁾
		0.26 ps-FWHM@10 μm in 2021
Maximum Macro-pulse Ave. Power		20 kW
Maximum Micro-pulse Peak Power		\sim 19 MW
Power Fluctuation		<10% FWHM

2013年の測定では波長12 µm において約0.6 ps-FWHM との結果が得られている²⁶⁾。その後の性能向上の結果,最近の測定では波長10 µm において約0.26 ps-FWHM という結果も得られており,波長10周期を下回る様なパルス長を持つ超短パルス中赤外レーザの供給が可能となっている。

レーザ強度に関しては,波長10 µm における最大ミクロ パルス当たりのエネルギーが約5µJなので,約19 MWの ピークパワーが得られていることとなる。運転条件や波長 に依るが,強度変動は10%程度であり,強度変動が気に なる実験においては、ショット毎に入射強度を常時モニ ターし,入射強度による規格化や低強度なショットを除外 するなどの工夫が必要である。このため,KRS-5窓を ビームサンプラーとして光路上に常時挿入し,反射された 中赤外光を高速焦電検出器により測定することで,常時 FEL強度・パルス波形測定を可能とし,強度変動の規格 化やパルス選別に利用可能な状況を整えている¹⁸⁾。ま た,同じKRS-5窓を使い,FEL光軸上に可視光レーザを 重畳し,ユーザーステーション側に飛ばしている。これに より,目に見えない中赤外レーザの光軸調整を可視光を見 ながら行うことが可能となっている¹⁸⁾。

後述するが、既存の熱陰極をミクロパルス繰り返し 29.75 MHz のピコ秒深紫外レーザパルス列で励起し、光 電効果により電子ビームを発生させ、より高い電荷量を有 する電子バンチをレーザ発振に用いる光陰極動作について も開発を進めており、ミクロパルスエネルギーを約7倍 に増大させる事に成功している²⁷⁾。本運転モードはより 高いピーク強度が必要な非線形分光実験や中赤外レーザを 用いた高次高調波発生へと繋がる強光子場実験に適した運 転モードであり、今後、光陰極動作専用高周波電子銃の導 入などにより更なる高度化を目指して研究開発を進めてい る。

3.2 ユーザーステーション

現在, KU-FEL 施設には Fig. 2 に示す様に3つのユー ザーステーション (US#1-3) が存在する。ここでは各ユー ザーステーションの概要とこれまでに実施されてきた応用 研究について紹介する。各ユーザーステーション共通で使 用可能な機器としては,レーザ光の強度測定のための焦電 型エネルギーメータ,マクロパルス中での時間変化測定用 各種検出器(高速焦電型検出器,常温 MCZT 検出器,液 体窒素冷却 MCT 検出器),FEL 発振時に自然発生してし まう高調波光除去用各種ロングパスフィルタ,偏光制御・ 測定および強度調整用ワイヤーグリッド偏光子(KRS-5 基板,ZnSe 基板),電動シャッター,集光レンズや集光 ミラー,オシロスコープなどが整備されている。こういっ た共通機器もユーザーの要望を聞き,必要に応じて整備を 進めている。次に各ユーザーステーションについて説明す る。

ユーザーステーション1:照射&特性測定

FEL 発振器から最も近い距離に位置するユーザース テーション1 (Fig. 2 中 US#1) はシンプルなレーザ照射お よびレーザ特性測定用ステーションである。本ステーショ ンには回折格子型分光器(DK-240, CVI)が設置されて おり、この分光器により実験に利用した FEL のスペクト ルを測定してユーザーに提供している。XYZ 三軸自動ス テージを使用可能であり、試料位置を精密に制御しながら、 FEL の照射を行うことができる。また、集光レンズや集 光ミラーを用いて、様々な試料に FEL を集光照射する事 が可能である。実験毎に光学素子配置や装置構成をフレキ シブルに変えることが可能であり、ファラデーケージを用 いた実験も行われている。本ステーションではこれまで に, ザリガニの複眼²⁸⁾や歯, セルロース²⁹⁾, メラニ ン³⁰⁾,イカ墨化石³¹⁾といった生体試料への照射実験や有 機膜融解の実時間測定実験32),赤外検出器の飽和特性測 定³³⁾,二次高調波発生分光³⁴⁾,光音響分光装置の開発³⁵⁾ 等が実施されてきている。

ユーザーステーション2:ポンプ・プローブ実験

二つ目のユーザーステーション(Fig. 2 中US#2) はポ ンプ・プローブ実験用ステーションである。本ステーショ ンにはパルス幅約5 ns の Nd:YAG レーザ (Surelite-II SLI-10, Continuum) と光学窓付き閉ループ式へリウムク ライオスタット,光電子増倍管 (R3896, Hamamatsu) お よび Gated-ICCD (PI-MAX2, Princeton Instruments) 付 き UV-NIR 回折格子型分光器,冷却 CCD 付き UV-NIR 回折格子型分光器が標準装備されており,最低温度 6 K の極低温条件下で近赤外 (1064 nm)・可視 (532 nm)・ 紫外 (355 nm) レーザと中赤外 FEL とを組み合わせた各 種ポンプ・プローブ実験を実施可能となっている。また, 中赤外 FEL のミクロパルスと同期したモードロック Nd:YVO4 レーザ (パルス幅7.5 ps,波長1064 nm) および その高調波 (532 nm, 266 nm) も使用可能である。

本ユーザーステーションではこれまでに、極低温下での 超短パルス中赤外レーザによる選択的格子振動励起と可視 光プローブレーザのアンチストークスラマン散乱による直 接観測³⁶⁻³⁹⁾や紫外ポンプ・中赤外プローブ実験によるシ ンチレータ材料中の浅い電子トラップ準位の可視化⁴⁰⁾, 常温大気中でのLIPSS (Laser Induced Periodic Surface Structure)形成のその場観測⁴¹⁾などが実施されている。

ユーザーステーション3:多目的持ち込みステーション 三つ目のユーザーステーション(Fig.2中US#3)は多 目的持ち込みステーションである。本ステーションには, 1×2mの光学台が設置されており,ユーザーは自身の装 置を持ちこみ,実験系を構築して実験を行う事が可能であ る。このビームラインでは過去に中赤外レーザと近赤外 レーザの和周波発生を利用したシングルショット中赤外ス ペクトル測定⁴²⁾やプラズマミラーを用いた中赤外マクロ パルスからのナノ秒パルス切り出しと Ge 中での中赤外 レーザの Spectral Broadening⁴³⁾といった実験が行われて きた。

さらなる高強度短パルス化に向けた 光源開発

2018年度から量研・日大・KEK・京大とで、中赤外 FEL を駆動光源とした高次高調波発生による高繰り返し アト秒硬X線レーザの開発に向けた共同研究グループが 立ち上がり、文部科学省の光・量子飛躍フラグシッププロ グラム(Q-LEAP)に応募し、次世代レーザー技術領域 の基礎基盤研究『自由電子レーザで駆動する高繰り返しア ト秒光源のための基礎基盤技術の研究』として採択され た44)。本研究プロジェクトでは、京大の KU-FEL と日大 の LEBRA-FEL (LEBRA: Laboratory for Electron Beam **R**esearch and **A**pplication)⁴⁵⁾という既存の常伝導加速器を 用いた赤外自由電子レーザ施設を用いて、赤外自由電子 レーザ駆動高次高調波アト秒光源の実現に必要な要素技術 開発を行う。赤外自由電子レーザの適用可能性やメリット については本特集に掲載されるこのプロジェクトの研究代 表者である羽島氏(量研)の記事を参照されたい。本プロ ジェクト中で KU-FEL は共振器型 FEL の変換効率向上 とそれに伴う超短パルス高強度化により、高次高調波を駆 動するに足りる FEL 強度の達成を目標として研究を行っ ている。

前述の通り,共振器型 FEL は電子ビームの運動エネル ギーをアンジュレータ中での FEL 相互作用を通して電磁 場エネルギーに変換し,増幅・発振を達成するレーザであ る。この際の変換効率は引き出し効率と呼ばれ,共振器型 FEL の性能を決める重要なパラメータである。同じ電子 ビームを FEL 発生に用いた場合,引き出し効率が高けれ ば高いほど高いレーザ出力が得られる。また,引き出し効 率が高いほど,ミクロパルス幅が狭くなることが知られて いる46)。このため、高次高調波発生により単独アト秒パ ルスを発生するために必要な数サイクル程度のパルス幅を 持つ極短パルスを発生するには、引き出し効率の向上が不 可欠である。これまでの世界最高引き出し効率は約9%で あり47),超伝導加速器を用いた日本原子力研究所の JAERI-FEL (JAERI: Japan Atomic Energy Research Institute)において電子バンチの繰り返し周波数と光共 振器の往復周波数が完全に一致したPerfect Synchronization⁴⁸⁾(以下,完全同期長と呼ぶ)条件下に おいて達成された。また, JAERI-FEL では引き出し効率 が約6%の条件において、ミクロパルス長の計測が行われ ており、その結果、3.4サイクルのパルス長が得られたと の報告がある49)。FELの増幅率および飽和強度は光共振 器の往復周波数と電子バンチの繰り返し周波数の関係に強 く依存する。Fig. 7(a)は横軸に FEL の増幅時間 (電子ビー ムのマクロパルス長もしくは光共振器中の往復回数に対 応),縦軸にFELのピーク強度を典型的な2つの光共振 器長ついて示した図である。実線で示した完全同期長条件 下では、増幅率が低く飽和強度が高くなるが、光共振器長 を完全同期長条件よりも1~2波長程度短くした条件 (Detuned) で増幅率が最大となり、少ない増幅回数で光 強度が強くなる。ただし、この条件下では、飽和強度が低 い。この状況を Fig. 7(a) に破線で示した。JAERI-FEL に おいては、超伝導加速器を電子ビーム源として用いていた ため、電子ビームのマクロパルス長が0.4 ms と長く、増 幅率が低い完全同期長条件下においてもレーザ飽和を達成 することが可能であった。一方, KU-FELの様な常伝導 加速器を用いた FEL では、マクロパルス長が最大でも50 µsと短いため、引き出し効率は4%程度が限界だと考え られており、高引き出し効率を狙う取り組みは殆ど行われ てこなかった。これに対して KU-FEL では、マクロパル ス中で電子バンチの繰り返し周波数を変調し、早いレーザ 強度の立ち上がりと高い飽和パワーを同時に達成可能とす る手法である Dynamic Cavity Desynchronization (DCD) と呼ばれる手法⁵⁰⁾を導入した。即ち, Fig. 7(b)の様に発振





初期のマクロパルス前半においては、電子バンチの繰り返 し周波数を光共振器の往復周波数よりも少し低くし、増幅 率の高い条件とすることで、光共振器内レーザ光強度を早 く立ち上げる。この条件で飽和に近い強度にまで増幅して 完全同期長条件にスイッチする事で、高い飽和強度を得る。 FELIX グループによりその有効性は既に示されていた が、この手法によって引き出し効率がどの程度改善される のかについては、1件の数値計算シミュレーションを用い た研究があるのみであった⁵¹⁾。KU-FEL では, DCD 法の 導入によって、引き出し効率が4.2%程度から5.5%まで改 善される事が示された⁵²⁾。なお得られた引き出し効率 (5.5%)は、その時点で常伝導加速器を用いた共振器型 FEL としては世界最高の引き出し効率であった。次に, FEL の引き出し効率が増幅率に依存し、増幅率はバンチ 当たり電荷量に依存することから、電子ビームの1バン チ当たり電荷量を増大させることで、レーザ増幅率を高 め、引き出し効率向上を目指した。KU-FELの電子源に は単結晶の六硼化ランタン(LaB₆)を熱陰極として用い た4.5空胴熱陰極高周波電子銃が用いられてきた。この電 子銃では、深刻なバックボンバードメント現象53)の影響 により、バンチ当たり電荷量とマクロパルス長の間に強い トレードオフ関係が存在し、様々な対策54,55)を導入する も、マクロパルス長を7µs程度とした場合、マクロパル ス中の平均バンチ当たり電荷量は約40 pC 程度に制限され てきた。LaB6 陰極は仕事関数が約2.5 eV と比較的小さ く、外部から短パルス紫外レーザを照射することで光陰極 としても使用可能な事が知られている56-60)。そこで、こ の電子銃の光陰極運転を行うことでバンチ当たり電荷量を 増大させた。即ち、LaB₆ 陰極の温度を下げ、熱電子放出 を抑制した条件において、外部から波長266 nm,パルス 長約5ps, ミクロパルス繰り返し周波数29.75 MHz, マク ロパルス長7µsのピコ秒深紫外パルス列を陰極へ照射 し、バンチ当たり電荷量190 pC の電子ビームを発生させ、 KU-FELを駆動した。結果として、最大引き出し効率9.4 %を観測した²⁷⁾。この際,2枚のKRS-5窓を通した後で 観測して得られたミクロパルスエネルギーは約50 µJ であ り、KRS-5窓一枚当たり70%の透過率であることを勘案 すると、その上流では約100 µJのミクロパルスエネル ギーが得られていることとなる。KU-FEL では引き出し 効率をアンジュレータ下流で測定した電子ビームエネル ギー分布の時間発展から、各マクロパルス時刻において、 電子ビームからレーザ電磁場に受け渡されたエネルギーを 算出することで求められている。マクロパルス全体の平均 値を測定した JAERI-FEL の測定方法とは異なるため, 直接的にこれらの結果を比較して良いかと言う議論はある が、JAERI-FEL とほぼ同等となる世界最高の引き出し効

本を達成した。100 μs を超えるマクロパルス長を有する 超伝導加速器を用いた JAERI-FEL と同程度の引き出し 効率を, 7μs という短いマクロパルス長しか持たない KU-FEL において達成できたことは今後の開発に向けて 大きな意義がある。ミクロパルス長の測定はまだ行えてい ないが,ミクロパルス長が引き出し効率に反比例すること から,150 fs-FWHM(=4.5サイクル)程度のパルス長を 持つことが期待されている。

さらに引き出し効率の向上によるパルス長短縮・ピーク 強度増大を達成するため,Fig.3の加速管上流直線部に新 しい光陰極高周波電子銃の設置を予定している。2022年 度からの新電子銃を用いた実験開始をめざし,2021年2 月現在,高エネルギー加速器研究機構にてこの電子銃を製 作中である。既存の熱陰極高周波電子銃の光陰極運転で は,電子銃ジオメトリと空間電荷効果の影響により,バン チ当たり電荷量は最大190 pC に制限されていたが,この 電子銃では1nC 以上のバンチ当たり電荷量を持つ電子 ビームを発生させることが可能となる。これにより,さら に FEL 増幅率を増大させ,引き出し効率を向上すると共 に,レーザ強度を大幅に増大させることが可能になると期 待される。

5. おわりに

以上のように, 京都大学エネルギー理工学研究所では, 小型中赤外 FEL 発振器を開発し,現在では3.4~26 µm と いった幅広い波長範囲で波長可変高強度短パルス中赤外 レーザの供給が可能となっている。3つのユーザーステー ションが整備されており、生物・固体物理領域の様々な ユーザー利用に対応してきた。大学附置研の一研究室が所 有・運営している施設であり、フットワーク良くユーザー の要求に柔軟に対応可能な反面,維持・管理に充てられる 予算は大きくない。これまでにも、産業技術総合研究所・ 大阪大学・日本原子力研究開発機構・高エネルギー加速器 研究機構・SPring-8・早稲田大学といった外部の研究機 関から折に触れて物品の貸与や移管により不足を補うこと で何とか性能維持・向上を継続して行うことが可能であっ た。この場を借りて感謝の意を表したい。2021年度以 降,新しい光陰極高周波電子銃の導入作業が始まり, 2022年度からその本格運用が始まる。このアップグレー ドにより, KU-FEL は世界最高のピーク強度を有する中 赤外 FEL となる。熱陰極高周波電子銃を利用した高平均 パワー且つ超高ミクロパルス繰り返し周波数(2856 MHz) を有する運転モードを維持しつつ、ミクロパルス繰り返し が低く(29.75 MHz),世界最高ピークパワーを供給可能 な運転モードが利用可能となることで、非線形分光やポン プ・プローブ実験, 強光子場科学実験に対して, 特徴のあ るプラットフォームとなる事を目指し、今後も研究開発を 進めていく。

謝辞

KU-FEL は数多くの外部利用者による積極的な利用に

よって支えられてきた。ここに深く感謝を申し上げる。 KU-FELの外部共同利用・共同研究は京都大学エネル ギー理工学研究所の実施する共同利用・共同研究拠点事業 『ゼロエミッションエネルギー研究拠点』から支援を受け て行われた。本研究の一部は文部科学省光・量子飛躍フ ラグシッププログラム(Q-LEAP)基礎基盤研究『自由 電子レーザーで駆動する高繰り返しアト秒光源のための基 礎基盤技術の研究(課題番号 JPMXS0118070271)』の下 で行われた。

参考文献

- 1) D.A.G. Deacon et al.: Phys. Rev. Lett. 38, 892 (1977).
- 2) Homepage of LCLS, https://lcls.slac.stanford.edu/
- 3) Homepage of SACLA, http://xfel.riken.jp/
- $4) \quad \text{Homepage of European XFEL, https://www.xfel.eu/}\\$
- 5) Homepage of PAL, http://pal.postech.ac.kr/paleng/
- 6) H. Zen *et al.*: Physics Procedia 84, 47 (2016).
- 7) H. Ohgaki et al.: Jpn. J. Appl. Phys. 47, 8091 (2008).
- 8) H. Ohgaki et al.: Proc. of FEL08, MOAAU02 (2008).
- 全柄俊ら:日本赤外線学会誌 26,62 (2016).
- 共同利用・共同研究拠点ゼロエミッションエネルギー研究 拠点のホームページ, http://www.iae.kyoto-u.ac.jp/zero_ emission/
- 11) G. R. Neil et al.: Phys. Rev. Lett. 84, 662 (2000).
- 12) R. Hajima et al.: Nucl. Instrum. Meth. A 507, 115 (2003).
- N.R. Thompson *et al.*: Nucl. Instrum. Meth. A 680, 117 (2012).
- 14) W. Shollkopf et al.: Proc. of FEL2014, WEB04 (2014).
- 15) H. Li et al.: Chinese Physics C 41, 018102 (2017).
- 16) Homepage of ELBE-FEL, https://www.hzdr.de/db/ Cms?pNid=471
- 17) Homepage of FELIX, http://www.ru.nl/felix/
- K. Yoshida *et al.*: Zero-Carbon Energy Kyoto 2012, 205 (2013).
- 19) S. Suphakul *et al.*: International Journal of Magnetic and Electromagnetism **3**, IJME–3–008 (2007).
- 20) S. Krainara, et al.: J. Phys. Conf. Ser. 1067, 032022 (2018).
- 21) S. Krainara *et al.*: Particles **1**, 238 (2018).
- 22) S. Krainara et al.: Rev. Sci. Instrum. 90, 103307 (2019).
- S. Kashiwagi *et al.*: Infrared Phys. Technol. **106**, 103274 (2020).
- 24) K. Sakaue et al.: Proc. of PASJ2020, 638 (2020).

- 25) Homepage of HITRAN on the Web, http://hitran.iao.ru/
- 26) Y. Qin et al.: Optics Letters 38, 1068 (2013).
- 27) H. Zen et al.: Appl. Phys. Express 13, 102007 (2020).
- F. Shishikura *et al.*: Journal of Nihon University Medical Association 77, 159 (2018).
- 29) T. Kawasaki et al.: Energy & Fuels 34, 9064 (2020).
- 30) T. Kawasaki et al.: Photochem. Photobiol. 95, 946 (2019).
- 31) T. Kawasaki *et al.*: J. Synchrot. Radiat. **28**, 28 (2021).
- 32) E. Ageev et al.: Appl. Phys. Lett. 107, 041904 (2015).
- 33) Y. Ikemoto and H. Zen: Infrared Phys. Technol. **106**, 103268 (2020).
- 34) S. Tagiri et al.: Proc. of FEL2017, TUP071 (2017).
- 35) J. Okumura et al.: Proc. of FEL2017, TUP070 (2017).
- 36) K. Yoshida et al.: Appl. Phys. Lett. 103, 182103 (2013).
- 37) M. Kagaya et al.: Jpn. J. Appl. Phys. 56, 022701 (2017).
- 38) O. Sato et al.: Phys. Lett. A 384, 126223 (2020).
- 39) 吉田恭平ら:日本赤外線学会誌 28,62 (2018).
- 40) M. Kitaura et al.: Appl. Phys. Lett. 112, 031112 (2018).
- 41) 田中陽平ら:【A】基礎・材料・共通部門 光応用・視覚研究会, LAV19019 (2019).
- 42) X. Wang *et al.*: Optics Letters **37**, 5148 (2012).
- 43) X. Wang et al.: Appl. Phys. Lett. 103, 191105 (2013).
- 44) 光・量子飛躍フラッグシッププログラム (Q-LEAP) のホームページ, https://www.jst.go.jp/stpp/q-leap/
- 45) 日本大学量子科学研究所電子線利用研究施設のホームページ, http://www.lebra.nihon-u.ac.jp/
- 46) N. Piovella et al.: Phys. Rev. E 52, 5470 (1995).
- 47) N. Nishimori et al.: Nucl. Instrum. Meth. A 483, 134 (2002).
- 48) N. Nishimori et al.: Phys. Rev. Lett. 86, 5707 (2001).
- 49) R. Nagai et al.: Nucl. Instrum. Meth. A483, 129 (2002).
- 50) B. J. Bakker *et al.*: Phys. Rev. E 48, R3256 (1993).
- 51) S.-B. Song et al.: J. Korean Phys. Soc. 37, 209 (2000).
- 52) H. Zen et al.: Phys. Rev. Accel. Beams 23, 070701 (2020).
- 53) C. B. McKee and J. M. J. Madey: Nucl. Instrum. Meth. A296, 716 (1990).
- 54) T. Kii et al.: AIP Conf. Proc. 879, 248 (2007).
- 55) H. Zen et al.: IEEE Trans. Nucl. Sci. 56, 1487 (2009).
- 56) P. G. O'Shea et al.: Appl. Phys. Lett. 73, 411 (1998).
- 57) D. J. Bamford et al.: Nucl. Instrum. Meth. A318, 377 (1992).
- 58) S. Mogren and R. Reifenberger: Surface Science 186, 232 (1987).
- 59) M. Boussoukaya *et al.*: Nucl. Instrum. Meth. A264, 131 (1988).
- 60) K. Torgasin *et al.*: Phys. Rev. Accel. Beams **20**, 073401 (2017).

著者紹介



全 炳俊 京都大学エネルギー理工学研究所 助教 E-mail: zen@iae.kyoto-u.ac.jp 専門:電子加速器,自由電子レーザ **[略歴]**

2009年京都大学大学院博士課程修了(博 士(エネルギー科学))。分子科学研究所 極端紫外光研究施設 助教を経て2011年7 月より現職。



大垣英明

京都大学エネルギー理工学研究所 教授 E-mail: ohgaki.hideaki.2w@kyoto-u.ac.jp 専門:量子放射源の開発と利用 【略歴】

1988年九州大学大学院博士課程修了(博 士(工学))。九州大学研究員,電子技術総 合研究所研究員,同グループリーダー,京 都大学エネルギー理工学研究所准教授を経 て2007年12月より現職。



紀井俊輝

facility are introduced.

京都大学エネルギー理工学研究所 准教授 E-mail: kii@iae.kyoto-u.ac.jp 専門:バルク超伝導体の加速器応用 【略歴】

1999年東京工業大学大学院博士課程修了 (博士(理学))。京都大学エネルギー理工 学研究所助教を経て2008年11月より現職。

Development and application of Kyoto University free electron laser

Heishun ZEN	Institute of Advanced Energy, Kyoto University, Gokasho, Uji, Kyoto, 611–0011 Japan
Toshiteru KII	Institute of Advanced Energy, Kyoto University, Gokasho, Uji, Kyoto, 611–0011 Japan
Hideaki OHGAKI	Institute of Advanced Energy, Kyoto University, Gokasho, Uji, Kyoto, 611–0011 Japan
Abstract Mid-infrared intense and its user sta	I free electron laser is a wavelength-tunable coherent light source which can provide short pulse laser in mid-infrared region. A compact mid-infrared free electron laser and tions have been developed for energy related researches at Institute of Advanced

Energy, Kyoto University. In this article, the present status of the facility, performed application experiments, and an on-going project aiming at further increase of peak intensity available at the