解説

加速器の要求に堪えるレーザ光源を目指して ~フォトカソード RF 電子銃用レーザ光源開発~

冨澤 宏光*

Towards the Reliable Laser Light Source for Future Accelerators

Hiromitsu TOMIZAWA*

1. はじめに

財高輝度光科学研究センター(SPring-8)加速器部 門にて,開発研究してきたフォトカソード RF 電子銃 用光源レーザの高品質化について述べる. 私の入所当 時(2000年),同部門線型加速器グループでは、フェ ムト秒バンチビーム生成プロジェクトの一環として、 単セルのSバンド・フォトカソード RF 電子銃の開 発研究をしていた.この電子銃は、ピコ秒紫外レーザ を光源とし、無酸素銅から成る RF 空胴の壁の一部を 光陰極(フォトカソード)として利用するものである. このRF電子銃からのピコ秒電子ビームをフェムト秒 レーザと衝突させ, 逆コンプトン散乱により発生させ たフェムト秒X線を医療用などの光源として開発す ることがプロジェクトの趣旨であった.この逆コンプ トン散乱のための衝突用レーザ光源(50fs)とフォ トカソード用レーザ光源(20 ps)は同一のフェムト 秒テラワット・レーザから分岐して作るという方針と 装置の購入が決まっていた.

2001年に納入されたこのレーザ装置は、そのレー ザ断面強度分布(空間プロファイル)が一様ではなく 低品質な光源であった.また、この光源で生成した電 子ビームの規格化水平エミッタンスを測定すると0.1 nC/bunchで6.0 π mm mrad(パルス幅:5 ps)であ った.これはX線自由電子レーザ発振(飽和)に、 世界が要求する高輝度電子源のエミッタンスである、 1.0 nC/bunchで1.0 π mm mradの目標値にはほど遠 い.

さらにまた、レーザの種光であるレーザオシレータ のモードロックが数時間しか持続しなかった. SPring-8 では、加速器に求めるビーム品質の高さと再現 性^{1,2)}において常に高いものが要求される.それは, ユーザーを抱えた営業用マシンであるためであるが, それだけでなく巨大加速器の安定化にこだわる研究所 の"文化"がある.しかし,当時のフェムト秒レーザ の連続安定度は,1週間程度であった.このころ,熊 谷教孝部門長に実機で使えるレーザ光源の連続安定度 を尋ねたところ,"1年間"と即答され,目の前が真 っ暗になったことがある.同時期に,播磨の地では X線自由電子レーザ計画(後のSCSS計画)が持ち あがり,新竹積氏がフォトカソードはレーザが不安定 なので採用せず,熱カソードで行くという方針を表明 していた.そういう状況の中で,フォトカソード用 レーザ光源の長期安定化と高品質化に的を絞った研究 開発が始まった.

本解説では、2章で高輝度電子源の光源としての レーザの原理と開発方針、3章でその安定化対策のた めの戦略、4章でこの戦略に沿って実施したレーザの 安定化とパルス整形の歴史的概説、5章でレーザ光源 の今後の展望について順に述べることにする.

2. レーザ光源像とその開発方針

2.1 要求される光源性能と実際のレーザ構成

一般的に加速器の要求するレーザ光源とはどういう ものか?加速器とは数ヶ月に亘る連続運転を強いられ る総合システム機器である.おそらく加速器はレーザ にとって最大のヘビーユーザーであろう.では安定な レーザ光源は原理的に不可能なのか? もし原理的に 不可能ならばそのような研究はやめるべきである.原 理的な問題を検討しないで安定化の研究を進めること は,原理を理解しないでレーザ光源を不安定と主張す ることと同様に無責任であると思う.ここで,固体

^{* (}財高輝度光科学研究センター 加速器部門 Japan Synchrotron Radiation Research Institute (JASRI/SPring-8) (E-mail: hiro@sp8sun.spring8.or.jp)

レーザについて,発振原理から考え直してみることに する.

まずここで議論の前提とするのは、我々が採用した テラワット級のフェムト秒レーザの3倍高調波であ る紫外光源(波長:263 nm)である.まずはこのレー ザについて概観してみる.このレーザの構成は、種光 を作る発振器であるレーザオシレータ(繰り返し周波 数:89.25 MHz; Sバンドの32 分周)と,その後に 種光を増幅する外部増幅器(繰り返し周波数:10 Hz) から成る MOPA 方式 (Master Oscillator Power Amplifier)と言われるものである.この増幅器は2段か ら成り,初段が再生増幅器 (Regeneration Amplifier), 後段がマルチパス増幅器(Multipass Amplifier)で, 両方とも共通のフラッシュランプ励起 YAG レーザを 分岐して励起光源としている.再生増幅器では共振器 内のポッケルスセルにより、10 Hz でパルス列を切り 出して選択増幅する.このレーザパルスを次のマルチ パス増幅器で同じ結晶を4回往復させ、30 mJ/pulse にまで増幅するようになっている.

このレーザは,結晶媒質にチタンサファイヤを用い ている.その結晶母材であるサファイヤは,ダイヤモ ンドに次いで熱伝導率が良い透明材料で,窒素温度に 冷却すると銅と同等の熱伝導率になる優れた材料であ る.そのため,結晶での熱のこもりが少ない.この母 材に Ti³⁺ をドープしたチタンサファイヤ結晶は,ス

ペクトル・バンド幅が 400 nm (700~1100 nm) と広 く, 超短(フーリエ変換限界)パルス生成に最も適し ている. そもそもフェムト秒の超短パルスとは, 10 nm を越す広い帯域のレーザパルスのスペクトル成分 間の相対位相を揃える、フーリエ変換限界の時間幅を 有するレーザパルスである. この広いスペクトルの各 波長の光路長の違いを回折格子ペアで制御し、自由に パルスを伸ばしたり (パルス・ストレッチャー), 縮 めたり(パルス・コンプレッサー)することができる. このことを利用し、増幅器に入る前に種光パルスを回 折格子ペアで長く伸ばすことでピークパワーを抑制し ながら増幅し,別の回折格子ペアで圧縮することで, ペタ(10¹⁵)ワット級の超高強度・超短パルスまで得 ることができる³⁾. このようにしてピークパワーを抑 えながら増幅する方法を、チャープパルス増幅 (CPA: Chirped Pulse Amplification) という.

ところで、英語のチャープ(Chirp)とは小鳥のさ えずりのことである.森に響き渡る小鳥のさえずりを イメージしてもらえば、低周波から高周波、あるいは 逆方向に周波数が連続的に変わっていることがわかる であろう.このように周波数チャープとは、レーザパ ルスの周波数スペクトルが時間的に変化する現象であ って、時間とともに増加する場合を正チャープ、減少 する場合を負チャープと呼ぶ.一般に光を透過するガ ラスなどの媒質では、赤(低周波)の方が青(高周波)



図1 SPring-8 光源レーザパルスの成長および整形過程:図中の虹色(青から赤へ)はレーザパルスの正チャープを 表す.レーザパルスの紫外への変換後(THG),時間プロファイル(最初のシステムは石英ロッドでのパルス伸 長だけ)と空間プロファイルを、低エミッタンスビーム生成のためにそれぞれ最適化する.

よりも早く進むため、こちらの方を正分散媒質と呼び、正チャープもこれにならっている.図1に虹色で この正チャープしたパルスの状態を表す.

次に,非線形効果を利用して紫外光源を作る.この フェムト秒レーザはテラワットという高いピーク強度 を持つため,結晶の非線形効果を効率良く利用でき る.まず、ここで増幅・圧縮されたレーザパルスを基 本波(中心波長: 790 nm; スペクトル・バンド幅: 20 nm)とする. その3倍高調波(中心波長:263 nm)を2個の非線形結晶(BBO結晶)を用いて発生 させる.1つ目の結晶で2倍高調波(中心波長:395 nm)をまず発生させ、その光を利用して2番目の結 晶で3倍高調波を発生させる.固体レーザによる短 波長光発生の基礎となるのは、入射する2つのコ ヒーレント光(波長λ1,λ2)に対して、2次の非線 形光学効果を利用した BBO 結晶媒質内での相互作用 の結果である、エネルギー保存則に従う波長 λ3 の発 生,即ち和周波混合 (SFM: Sum-Frequency-Mixing) である. 2 倍高調波発生 (SHG: Second Harmonic Generation)は、SFMの2つの入射光の波長 *l* と λ2 が等しい場合に対応する. 第3 高調波発生 (THG: Third Harmonic Generation) は,通常 SHG で発生し た2倍高調波(λ2)と残存する基本波(λ1)との SFM により実現される.基本波から3倍高調波への 変換効率は約10%である(2倍高調波への変換効率 は約50%).

これまで述べたように、レーザパルスはパルス幅の 伸長、増幅、圧縮、紫外光への波長変換を受ける。納 入時のレーザ装置の構成では、その後に石英ロッドを 通過させることで、紫外パルスを正チャープさせてパ ルス幅を伸ばすシステムであった(石英ロッド THG Stretcher).この一連の過程を、次々と開発していっ たパルス整形システムとともに、図1に示す。この紫 外レーザ光を伝送し、RF 空胴内の銅カソード面に適 切な RF 位相で正確に照射して高品質電子ビームを生 成する。そのため、レーザ入射のタイミングとポイン ティングには、次節で述べるような高いレベルが求め られる。

2.2 高品質 SPring-8 レーザ光源開発の指針

2.2.1 長期間安定なレーザ光源開発の指針

この分野で先進的な欧州連合のPHIN プロジェクト(http://www.infn.it/phin/)などでも述べられているように、高輝度ビーム生成のためにはレーザ技術は必須である.以下に、最初に目標として定めたSPring-8レーザ光源に求められる安定度の条件を列記する.既に1999年頃、ギガワット級の高強度ピコ

秒レーザ光源では安定なものを㈱住友重機械が実現していた⁴⁾. このことから,このフェムト秒レーザの安 定化に対しても同様の安定度は達成できるとして目標 値とした.

- レーザ・パルスエネルギーの安定度 (rms) は 3 倍高調波で1%程度.
- 2) レーザの連続長期安定度は1年.ただし、ユ ーザー運転サイクルを2ヶ月と考えてレーザ増 幅器光源のフラッシュランプを交換する.交換後、 1時間以内に安定することが条件.1年間連続運 転の場合は、フラッシュランプ(寿命:30万シ ョット以上)励起ではなく、半導体レーザ(LD) 励起(寿命:1万時間以上)とする.
- シーザパルスと RF の同期のタイミング・ジッタ(rms)は1 ps 以下であること(100 fs が目標).
- 紫外レーザ(3倍高調波)のポインティング・ スタビリティは、レーザ出射後1~2mの距離で 照射したときに、カソード面上で10µm(p-p) 程度.
- 2.2.2 高輝度電子ビーム生成のためのレーザパル ス整形の指針

次に重要なのは、フォトカソード RF 電子銃におけ る低エミッタンスビーム生成のための最適なレーザパ ルスの3次元強度分布である.レーザの空間プロフ ァイルは一般的な単一モード発振の場合について考え ると、理想的にガウシアン分布である.残念ながら、 電子銃光源として最適なレーザの形状がそうであるわ けではない.同時に、最適なレーザの時間プロファイ ル(時間軸方向の強度分布)についても考察が必要で ある.時間プロファイル制御の有用性は Yang 氏(当 時, ㈱住友重機械)等の研究でも明らかにされてい る⁵⁾. 逆コンプトン散乱のための衝突用レーザ光源と しては、ピーク強度が必要なのでフェムト秒の超短パ ルスが理想であるが、フォトカソード光源として最適 ではない.特に、我々の場合は、パルス幅の伸長が最 大の問題であった.

そこで、低エミッタンスを実現するためのレーザパ ルス形状(3次元の強度分布形状)の整形について考 察する.ここで注意すべきは、例え補償光学系で最適 化制御しても、技術的に毎ショットの整形が不可能な ことである.このことはレーザのパルス形状の最適化 には、その前提として本質的な安定度を要求すること を意味する.ここで、補償光学系とは、レーザ光など の波面や空間およびスペクトル強度分布の歪みを、動 的に補正、排除する可変光学系のことである.

RF 電子銃のエミッタンスが増大する支配的要因は

次の4つである.それは,熱エミッタンス(初期エ ミッタンス),加速電界拡がり,RF電界の時間変 動,及び空間電荷効果である.これら4つが独立で あると仮定できる場合は,これらの自乗和の根で全体 のエミッタンスが決まる.これらのエミッタンス増大 要因を抑えるためには,レーザパルスの最適化が必須 である.この他にも高電界にすることも低エミッタン ス化に有効である(SPring-8のRF電子銃は世界最 高のカソード表面最大電界:190 MV/m⁶).以下 に,増大要因別に検討し列挙する.

1) 熱エミッタンス:

レーザスポット径と電子発生初期の運動量拡が りの積で決まるエミッタンスの初期値.レーザの 空間プロファイルや,カソードの量子効率分布の 不均一性が,この初期値を大きくする.このた め,空間プロファイルのホットスポットを無くす こと,カソード上のスポット径を極小化すること が,この初期値を低く抑えるのに有効.

- 加速電界拡がりによるエミッタンス増大: 電子銃空胴内の電場拡がりや非対称性によるエ ミッタンス増大要因.カソード上のレーザスポッ ト径を極小化することにより低減できる.
- 3) RFの時間変動によるエミッタンス増大: 当然ながら,RFは時間的に電磁場強度が変動 する.このため,電子バンチ内の電子は,バンチ 内の進行方向位置により異なった電磁場で加速さ れ,エミッタンスの増大が起こる.RFエミッタ ンスとも言う.

実際には、電子はエネルギーがほとんどゼロから加速されるので、フェイズスリップも起こす. このような影響も含めてエミッタンス増大を最も小さくするよう、制御する必要がある.具体的には、レーザのカソード面照射のタイミング、パルス幅等を調整することにより、低減が可能.

 空間電荷効果によるエミッタンス増大: プロファイルの歪みが非線形空間電荷効果を通 じ、ソレノイド磁場で補正不可能なエミッタンス 増大につながる.バンチ内の電荷密度を低くする ことで抑制されるが、バンチ形状を工夫し、空間 電荷効果の非線形成分を抑えることでも低減でき る.

同じ電荷量で、これらすべてのエミッタンス増大要 因を抑制するためには、レーザ光源パルスの大きさと 形状を最適化しなければならない.そうすると、均一 なレーザスポット径を小さくし、レーザパルス幅を伸 ばすことで電荷密度の低減を図ることが考えられる. しかし、レーザパルス幅を長く伸ばすと、得られる電 子ビームのバンチ幅も長く伸びたままの可能性がある.

しかし、ここに都合の良い原理がある.カソードか ら生成される電子は、レーザのパルス幅分、時間幅を 持って生成される. その間に RF の電場は変動する が、レーザ照射の RF 位相に対するタイミングを適切 に選べば、この間に RF の電場が強くなるようにでき る. そうすると、カソード直後の電子の速度は、光速 に比べて十分に小さいので、電子バンチの先頭は速度 が遅く、後方は速度が速くなるように生成される.し たがって、電子銃空胴内で電子ビームはバンチ圧縮さ れる.このため、ある程度レーザパルス幅を長くして も、十分に短い電子バンチを得ることのできる解があ る. ただし, レーザパルス幅を伸ばし過ぎると RF エ ミッタンスが増大してくる.Sバンドでは20ps(位 相にして±10°)が、空胴内バンチ圧縮効果、RFエ ミッタンス増大効果の2点から見てほぼ適当である との水野明彦氏(JASRI 加速器部門)の計算結果を 踏まえ、これを目標のレーザパルス幅とした.

次に,非線形空間電荷効果の抑制の観点から,バン チ形状を最適化することを考える.バンチ幅が無限に 長く,円筒形に均一に分布している場合には,この効 果は電子ビームの動径方向に対して線形である.現実 のバンチは短く,その両端で非線形の効果が生じる. そのため,他の最適パルス形状の提案がある.最近, Limborg 女史(SLAC)等のシミュレーション結果か ら,エリプソイドが最適形状との提案がある⁷⁾.

以上のことから, SPring-8の RF 電子銃用レーザ 光源パルスは電子ビームを生成したときに,長さ20 psの円筒"ビール缶"形状を実現すべきということ になった(レーザスポット径は1~2mm).実際に は,光源レーザパルスの最適形状は電子ビームバンチ の最適形状からずれた歪んだものになるはずである. したがって,少なくともその歪みを補償するように, 3次元のレーザパルス形状(時間と空間プロファイル) を整形する必要がある.そこで,補償光学系による電 子ビームバンチ形状の最適化(補正)制御をオプショ ンとして用意することにした.この方法によれば,射 影またはスライス・エミッタンスを低減するように3 次元のレーザパルス形状を実験的に最適化制御できる というメリットがある.

上述の方針以外に、この研究開発において貫いた、 もう一つの重要な方針がある.それは最初からなるべ く"パッシブ"な方法だけを用い、必要以上に"アクテ ィブ"に制御を行わないことである.それは最初から 制御の塊にすると物事の本質が見えなくなってしまう からである.この思想的影響もまた,SPring-8の"文 化"の流れの中に身を置いていたためかもしれない.

3. レーザの不安定要素とその抑制対策

さて,先に述べたこのレーザ光源システムの構成の どこが不安定要因に成り得るのか.レーザは不安定で あるのが原理的な問題だという虚言に,惑わされない ためにも,問題点を整理・分類して見ていく必要があ る.

まずレーザオシレータであるが、その発振原理であ るモードロックは後述するように、本来安定なもので ある.モードロックとは、正確に一定の時間間隔にパ ルス列(単一の縦モード)をロックすることである. 通常のレーザ発振は、CW モードといい、励起された レーザ媒質結晶の利得がある時間幅のうちにいくつも の縦モードが存在する.モードロック状態ではスペク トル・バンド幅が広く、CW モードでは逆に狭くて単 色である.

モードロックを掛けるには、光共振器内を一往復す る間に、一つのパルスしか存在できないように、何ら かの方法で他のパルスと差別化して利得が損失を原理 的に上回るようにしてやればよい. SPring-8 のレー ザオシレータはカーレンズ・モードロックを使ってい る. カーレンズ効果とは、レーザパルスがその強度に より、入射した結晶内でそれ自身の周りに屈折率分布 を誘起することで凸レンズを形成して自己収束する効 果のことである.この効果により,或る強いパルスを 優先的に増幅させることで、1パルスだけ光共振器内 に存在できるようになる.正確にいうと,孤立波(ソ リトン)が安定に存在する最適なピーク集光強度にな るように、モードロックは掛かるのである. その最適 なピーク集光強度を与えるには、適正な励起光源の強 度を与えればよい.この種の励起光源はCW 動作の ために,長期間安定(連続運転寿命が2万時間超) であるので特に問題にはならない.

以上のことから、オシレータは原理的に安定なもの で、不安定要素は発振原理以外の外乱要因である.以 下に、オシレータの不安定要素とアクティブな安定化 制御策を列記する.

1) 光共振器長(光路長で)の変化:

共振器の長さはそのミラーの一つをピエゾ素子 で位置制御することにより,縦モードの周波数が 一定となるようにフィードバック制御する.これ を"Femtolock"と呼ぶことにする.

 励起光源のレーザ結晶照射位置の変化(励起 光源のポインティング・スタビリティ): レーザオシレータ出力が一定になるように、その励起光源の輸送ミラーをフィードバック(出力 低下の閾値を設定して逐次制御)する.これを "Femtoalign"と呼ぶことにする.

3) ミラー等光学素子特性の経年変化: 実際に光学素子の経年変化は損傷事故以外に劣化しない(10年前はチャープミラーが可逆的経年変化をしたが、コーティング技術の進歩により現在は見られない).

また,後段にあるレーザ増幅器や,3倍高調波(以 下,3倍波と略す)の紫外レーザの不安定性は、フェ ムト秒であることから熱伝導が原因で、そのような早 い時間スケールの現象は説明できない. また, レーザ 結晶に吸収される熱を換算しても、さほど大きな影響 が考えられないことなどから、少なくともレーザパル ス自身による熱が原因で引き起こされる不安定性では ない.むしろ,熱歪みが問題になるのは,その30% が結晶で熱となる増幅器の励起用レーザ光(YAG レーザの2倍波:532nm)による、レーザ結晶での 熱レンズ効果である.しかし、プロファイルがこれら の光学素子での熱歪みから生じる収差により悪化して も,熱負荷が同じで再現さえすればよい.したがっ て、安定度と直結するわけではない、そこで、残るプ ロファイルの問題は整形技術で対応することにした. 以下に, 増幅器以後の不安定要素を列挙し, そのアク ティブな安定化制御策も併記する.

- オシレータからの種光の変化: 強度の変動は増幅器出力にほとんど寄与しない、しかし入射光軸の変動(ドリフト)は影響する.
- 5) 励起光源のレーザ結晶照射位置変化:
- 励起光源の入射光軸の変動(ドリフト)は増幅 器出力に影響する.励起光源強度は一定値以上で ある必要がある.この強度を一定にするようにフ ィードバックしてフラッシュランプ印加電圧を自 動制御する.これを"Autopower"と呼ぶことに する.(コストは高くなるが LD 励起に換えれば, このドリフト問題はなくなる)
- 6) ミラー等光学素子特性の経年変化 実際に光学素子の経年変化は損傷事故以外に劣 化しない。

これら6項目を見て,不安定だと思った読者は多 いのではないだろうか.しかし,3)と6)以外はすべ て環境を安定化して熱膨張変化を抑え,光学ホルダー の機械的な安定度とレーザ架台の除振性能を上げるだ けで解決する問題である.また残りの2項目は,ガ ラスなどの誘電体光学系が帯電することで埃を集塵

-255-

し、それがレーザにより焼き付き損傷するのが原因で ある.それゆえ、各種光学素子が破壊閾値以下にもか かわらず、破損するのである.これを防ぐには、ク リーンルームに置いて除電してやればいい話である. これは埃を極度に嫌う半導体工場では"常識"なのだ が、55~60%以上に加湿してやると、劇的に誘電体 表面の静電気を除電することができる.産総研の友人 に聞いた話だが、このような恒温恒湿クリーンルーム は電総研(現在の産総研)で最初に作られたらしい. 当時、作った人たちは、周りに理解を得られないまま 業界を去っていったとのことだが、今ではどこの半導 体工場でも恒温恒湿は常識になっている.私はその方 々を存じ上げないが、その先見の明と勇気に敬意を表 し、心から御礼申し上げたい.

そもそも加速器が長期に安定なのは、共振空胴を温 調水で物温変化を抑え、加速器架台を安定な地盤の上 に作り、そして何よりも電子ビームを超高真空で外気 から守っているためである.電子ビームにとっての超 高真空の役割を、レーザでは恒温恒湿クリーンルーム が担っていると考えれば分かるであろう.加速器と同 じように環境を"パッシブ"に安定化することが大切 なのはレーザも同じで、まずこれを第一の安定化方策 とした.それでも安定度が足りない場合に初めて、先 の6項目で示した不安定要素を、順次"アクティブ" に抑え込んでいくことにした.

4. SPring-8 でのレーザ光源開発史

本章では,2001年から2006年までの研究開発史 を4つの時代に区分して概観する.ここでは,2.2節 の始めに挙げた,目指すレーザ光源の安定度に関する 条件1)~4)までをクリアーしていった過程を記述す る.また,毎年のように開発していったレーザパルス 整形技術の変遷についても述べる.

4.1 第一幕"人間制御時代"

2001 年から 2002 年まで"人間制御"によるレー ザ運転で RF 電子銃の実験は行われた."人間制御" とは,人間がオシレータのモードロック状態のスペク トルと再生増幅後のレーザパルス信号を見ながら,そ れらが同じになるように,常に手でオシレータのミ ラー群を微調することである.この時期の"人間制御" による運転経験から,レーザ全体の安定度はオシレー タでほとんど決まることなど,安定条件に関する知見 が多く蓄えられた.

次に、フェムト秒から10ピコ秒台にパルス幅を伸 ばすために、全長90cmの石英ロッドにフェムト秒 紫外パルスを打ち込む方法で、他のパルス整形技術が



図2 空間プロファイル整形による改善結果

完成するまで暫定的に行った.この方法では,最初の 数ミリで起こる非線形効果で拡がったスペクトルを利 用し,石英の正分散でパルス伸長させるが,現実的に 5 ps が限界である.それは非線形効果を使うことに より,フィラメンテーションという困った現象を併発 するためである.これは非線形効果により,石英ロッ ド中に不均一な屈折率分布が誘起され,レーザパルス 内の各部分がそれぞれ異なった自己収束を起こすため に生じる現象である.これにより,空間プロファイル は悪化し,遠方へのレーザの伝送効率も著しく低下す ることとなった.

この悪化した空間プロファイルを整形するためにマ イクロレンズ・アレイを導入した.マイクロレンズ・ アレイとはこの照明光学系の一種で、均一に照射する ための光学系である.フォトカソードへのレーザ照射 は面上で均一であればよく、この方法でも問題がな い.この構造は6角形のマイクロレンズの集合体で 昆虫の複眼のような構造であるため、フライアイ(ハ エの目)レンズとも言われる.この光学系により改善 された空間プロファイルの結果を図2に示す.規格化 水平エミッタンスは、0.1 nC/bunch(パルス幅:5 ps;スポット直径:1.5 mm)で2.3 πmm mradで、 整形しない場合と比べて約3倍の改善であった⁸⁾.

当時のレーザ環境は、クリーンルームは除湿タイプ のため、湿度が30%を切ることがしばしばだった. ポッケルスセルなどの光学系の損傷がよく起きた.こ れには水を張ったバケツを置いて対処した.また天井 の吹き出し口が一カ所だけで、特定の場所のみに風が 強く当たる問題があった.吹き出し口の場所をアクリ ル板で覆い、レーザへの風の影響を緩和するなどした.

4.2 第二幕"テストベンチ大改造時代"

安定化のためにはインフラから根本的にやるべきという観点から,2003年にテストベンチを拡張する大 改造を行った.遮蔽室の拡張とクリーンルームの拡張 と恒温恒湿化である.恒温恒湿クリーンルームは,温 度や湿度を変えた試験ができるように,環境試験室と



図3 完全・補償光学系レーザ整形試験システム

して整備した.床や壁をすべて帯電防止材料にし, コーナーR巻き上げにして静電気・埃対策に万全を 期した.また,風の影響を低減するため,天井吹き出 し面積を一桁増やした.また,レーザ機器の配置も室 内の風速分布を測定し,その影響が少なくなるように 配慮した.レーザ定盤上で,相対湿度が55%(安定 度2%:p-p),温度が21℃(±0.3℃)になるように, 通年24時間制御運転している.

またレーザ整形において 2003 年より,将来を見越 した補償光学系の技術開発に入った.電子ビームの3 次元バンチ形状をプロファイルモニターとバンチ長モ ニターで計測し自動数値評価することで,直接最適化 することを最終目標としている.具体的には,補償ミ ラーで空間プロファイルまたは波面を,空間位相変調 器で時間プロファイルを整形する.試験室内に設置し た完全・補償光学系レーザ整形試験システム⁹⁾の写真 を図**3**に示す.

この年より,先進小型加速器事業の高品質電子ビーム源開発の一環として,時間プロファイル(時間パルス波形)整形のために,補償光学系である空間位相変 調器 (SLM: Spatial Light Modulator)を導入した. この SLM は,回折格子で空間上にスペクトル展開さ れたレーザの各波長の位相を,石英板列の各板の角度 を変えることで制御し,レーザの時間波形を整形する ものである.

また,空間プロファイル整形のための補償ミラー (DM: Deformable Mirror)を準備した.この補償ミ ラーはその最適化制御に遺伝的アルゴリズム¹⁰⁾など を必要とする.そのためのソフトウェア開発を松井多 志氏(福井県工業技術センター)が担当し,遺伝的ア ルゴリズムによる空間プロファイル整形(最適化)の 共同研究を開始した.



図4 オシレータのパッシブ安定化の結果

4.3 第三幕"パッシブ安定化時代"

恒温恒湿レーザ環境試験室にレーザを移設し,パッシブ安定化試験を開始した.この期間は2004年から2005年までの約2年間に当たる.

最初に, 各種ホルダー類においては機械的に安定な ものを、環境試験室でテストし厳選した、それらに置 き換えると、最長で3週間ほどモードロックを保持 するようになった.次にレーザ結晶内部の様子を顕微 鏡カメラで24時間監視すると、結晶の中での励起 レーザ光の位置が変動していることがわかった. これ らの知見はすべて、フェムトレーザーズ社にフィード バックし、これらを解決する方法をともに模索した. 時を前後して、フェムト秒からアト(10-18)秒へと 超短パルスレーザのフロンティアは拡がり、モードロ ックではなく、さらに一歩進んだフェーズロック技術 が重要になってきた.可視域ではアト秒になると光が 一波長描けないために、"光の位相"をロックする必 要性が生じたためである.このフェーズロック技術を 導入し, Femtolock と Femtoalign の機構を備えた温 調プレートのオシレータ "Synergy" が誕生した.

この温調プレートに流す水温を試験室温と同じ21 度に設定した.パッシブ安定化のみの状態で24時間 連続運転をした結果,25日間モードロックが保持で きた.この間,スペクトル形状は変化しなかったが, レーザ出力に長期ドリフト変動が見られた(図4). しかし,この程度の出力変動では増幅器後の最終段 レーザ出力に影響はなかった.

次に、レーザボックス内の"熱のこもり"の問題解 決に、空冷だったポッケルスセルを水冷(温調)し、 増幅用レーザ結晶2個とともに20(±0.1)度の温調

-257-



図5 ポッケルスセルの水冷化による環境安定化(サー モグラフィーによる撮像)



図6 補償ミラーによるフラットトップ整形結果

水で冷却した.この水温設定値はサーモグラフィーで 観察し,温度分布が周辺と一様になることを確認しな がら決定した.図5に元々の空冷時と水冷化後の温度 分布の変化を示す.

決定的にパッシブな安定化に貢献したのは,温調プ レートによる YAG 筐体安定化である.筐体底面に温 調プレートを密着させた.サーモグラフィーでの調査 で,温調水が28(±0.1)度の時に,温調開始後1時 間で周辺との温度差分布の変化がなくなることを確認 した.これら温調水は常時流していることでアライメ ントを保持している.また,各種電源から吹き出す廃 熱状況もサーモグラフィーで調査し,その影響を低減 できるように機器を配置した.

これらのパッシブ安定化により,紫外レーザ(3倍 波)の1日安定度は1.4%(rms)が普通に達成され るようになった¹¹⁾.これは基本波の安定度が0.3% (rms)以下を意味する.

一方,補償光学系のレーザ整形システムでは,補償 ミラーによる空間プロファイルの自動最適化プログラ ムが 2005 年から実用段階に入った.補償ミラーで波



図7 オシレータのアクティブ安定化の結果

面・強度分布を自動最適化し,後続する凹凸レンズ各 々の波面収差を利用することで,空間プロファイルの フラットトップ化を行った.結果として,図6に示す ように完全に近い円筒型の空間プロファイルを実現し た.この整形ビーム (パルス幅は依然5psのまま) で,規格化水平エミッタンスは,0.1 nC/bunch (ス ポット直径:1.0 mm) において1.7 π mm mrad に改 善された¹²⁾.初めて2 π の壁を破ることに成功した. 次の目標は,パルス幅の伸長とバンチ電荷量を上げる ことに置かれた.

4.4 第四幕"アクティブ安定化時代"

2006年から始まるアクティブな安定化の試験は, その前年までに整備した機器システムで実施した.パ ッシブな安定化により,紫外レーザ光源の1日の安 定度は十分であったので,長期ドリフトを抑制するの が中心的課題となった.

まず,オシレータの Femtoalign のみを起動した場 合の24 時間連続運転テストを実施した.結果的に59 日目にモードロックが維持できずに外れた.この間, レーザ出力に約3週間周期の長期ドリフトが見られ た.そこで次に,FemtolockとFemtoalignの両機構 を同時に起動して,24時間連続運転をした.結果 は,モードロックが不安定になることなく,保守作業 で停止するまで125日間も出力安定度0.3%(p-p) 保持することができた.図7から明らかなように,ス ペクトル形状もレーザ出力にも長期ドリフト変動がな く,不安定性の徴候が一切見られなかった¹³⁾.オシ レータ安定化の問題は,これで解決した.

残るは、増幅器励起光源のYAGレーザの長期安定 化である. このYAGレーザはフラッシュランプ励起 型である.このフラッシュランプは使用時間に応じて 徐々に出力が低下してくるので,この長期ドリフトを 抑制しないといけない.連続運転テストの結果,フラ ッシュランプは2~3日に1回だけ,1Vずつ印加電 圧を上げていけば,その出力低下分を補正できる.そ こで,手動でフラッシュランプ印加電圧を昇圧して, テラワット・レーザシステム全体の連続運転テストを 行った.1.5ヶ月に亘り,安定な状態を連続で維持で きた.現在,フラッシュランプ印加電圧を自動昇圧す る完全自動運転を目指したプログラムを作成中である.

最後に残ったのは、時間パルス波形の最適化であ る.時間パルス整形のための補償光学系 SLM は、長 期ドリフトの問題が解決しておらず、パルススタッ カーによる矩形パルス整形を採用した.このアイデア は以前からあったが、"干渉させない干渉計"を作る ようなもので、レーザ光源の長期安定化が成功するま で現実的ではなかった.

パルススタッカーとは,波長回転板と偏光ビーム・ スプリッタで構成され,波長板で45°直線偏光にされ たパルスレーザ光を偏光スプリッタキューブにより各 偏光成分(S偏光とP偏光パルス)に分岐し,再び スプリッタ(この場合は合成用)にて光路差をつけて 再合成する光学系である.このことを段数分だけ繰り 返す構成になっている.例えば3段の場合は8個の パルスに分岐して重ねることになる.このとき,合成 パルスに干渉が起きないよう,図8に示すようにS とP偏光のパルスを交互に並べる.

図9に示すように、各短パルス(2.5 ps)の立ち上がり(1 ps 程度)で5~20 ps の矩形合成パルスが可能である.この光学系はS偏光を基準としてP偏光で光路差を調整する機構のため、常に合成パルスの先頭は1段目のS偏光パルスと一致する.そのため、それを基準とするRF電子銃へのレーザ入射位相は、この光学系の調整によりずれることがない.また、図9に示した3段で20 ps の矩形合成パルスとなる構成の場合、1段目のP偏光をマスクすれば10 ps に、2段目までのP偏光をマスクすれば5 ps と、段階的に変えられる.この時、合成レーザパルス全体のエネルギーは初段の波長板を回転させることで調整可能となる.

次に2.5 psの初期パルス(チャープ)を,前述の フィラメンテーションを避け,石英製光学材料中での 分散を使って伸ばして作る必要がある.3段構成のパ ルススタッカーの場合は,レーザパルスは合計で約 7.5 cmの石英(スプリッター分)を通過する.パル ススタッカー後にカソードまで到達するまでの伝送光



図8 干渉しないパルススタッカーの原理



学系上にある,石英製の光学窓やレンズの合計の厚さ も同じ7.5 cm にする.ところで,波長263 nm にお いてスペクトル・バンド幅が4 nm のときは,7.5 cm の石英で2~2.5 ps 伸びる.そこで最初に2.5 ps に負 チャープ(図9で左右反転した虹)で伸ばしたパルス を作る.それが,パルススタッカーを通過する間に正 分散により圧縮され,ついには最短のフーリエ限界パ ルスになる.パルススタッカー内で段階的にパルスは 8 個に分岐されていくので,ピーク強度は下がってい く.それで負チャープパルスが最終的に数百フェムト に縮んでも,光学部品はダメージを受けないと推測し た.その後,伝送光学系にある石英光学系を通りなが ら,今度は正チャープ(図9の虹)になりながら2.5 ps 程度まで伸びると予想した.

具体的には,高調波発生器前段にあるコンプレッ サーの回折格子ペアの距離を離して,負チャープのパ ルスを作る.その負チャープ量は回折格子をマイクロ メータで平行移動して微調する.パルス幅が2.5 ps にするための平行移動量は,実は基本波のスペクト ル・バンド幅に依存する.目的とする3倍波のスペ クトル・バンド幅は使用するBBO結晶の厚さによっ て変わる.結晶が厚くなると,実効的に基本波のスペ クトル幅が削られてしまう.結晶厚を0.2 mmにする ことで,2.5 psの紫外の負チャープパルス発生に成功 し,合成パルス幅を20 psへ伸長する最大の難関を突

冨澤 宏光



図10 レーザパルス 3D 強度分布整形システム:時間プロファイルをパルススタッカーで矩形に再合成し,空間プロファイルを補償ミラーでフラットトップ化する.この2つの整形方法はお互いに干渉しないため,独立に最適化可能なシステムである.

破した.

パルススタッカーの製作に当たり、ホルダー類など は調整機構を無くし、ネジ止めも全て2箇所で固定 するなど、機械的安定性を優先した.そのかわり調整 自由度がないので、材料の選択を含め設計を詳細に詰 めた.この光学セットは製作に協力して頂いた㈱ルミ ネックスから、パルススタッカー・キットとして発売 されている¹⁴).

この3段のパルススタッカーで合計8個パルスを, SとP偏光が交互になるように時間軸上に等間隔に 並べ,後は伝送光学系媒質中での正分散により各パル スは伸びて理想的に重なり合うはずである.この重な り合いの状態は電子ビームを用いて確認した.まず, レーザ入射位相を意図的に電子ビームのエネルギー拡 がりが大きくなる RF 位相にする.そして,電子銃下 流の偏向電磁石で曲げたところにあるプロファイラー とファラデーカップで,個々の8個のパルスの RF 位 相差と各パルスの重なりをビームエネルギーの位相依 存性から計測する.この結果をもとに,各パルス間の 時間差をパルススタッカー各段で,Sに対するP 偏 光の光路差を適正にマイクロメータで調整する.例え ば、SとP 偏光は再合成時の光路差が、750 µm の時 に2.5 ps の時間的オフセットに相当する.その後、 補償ミラーでの遺伝的アルゴリズムによる空間プロフ ァイルの自動最適化を合わせて行い、円筒形状レーザ パルスの生成に初めて成功した¹⁵⁾.その時の整形シ ステム概念図を図 10 に示す.

この 3D 整形システムでは、パルススタッカーを2 段構成にし、10 ps (スポット直径:1.1 mm)の合成 レーザパルス(4パルスの合成)を作った.この円筒 形状パルスから生成した電子ビームの規格化水平エミ ッタンスは、電荷量 1.0 nC/bunch (26 MeV)の時、 3.0 πmm mrad であった.しかし、この時に用いた偏 光スプリッタキューブは光学セメント接着式を採用し たために、3日間の連続運転で破損するという問題が 生じた.同時に、張り合わせの光学セメント接着部 で、前述のフィラメンテーションが起こり、P 偏向側 のプロファイルが悪化した.また、カソード表面に到 達時の各偏光パルスの幅は、予測に反し1 ps 程度で あった.原因はスプリッターの構成材料と、負チャー プパルスにあると考えられる.

そこで、破壊閾値が150倍のオプティカルコンタ

クト方式(昭和オプトロニクス社製)を用意しパルス スタッカーの2段目までをオプティカルコンタクト 方式に交換した. さらに, 最初のチャープパルスを 2.5 psの"負"から1 psの"正"に大幅な変更をし た. この対策後に合成したレーザパルスを用い,低エ ミッタンス実験を再開した. ビームサイズを小さくし ていくと,エミッタンスは良くなっていった.調子に 乗り過ぎてレーザを集光し過ぎたため、レーザプロフ ァイラーがダメージを受け、補償ミラーでの自動整形 ができなくなった、そのため、空間プロファイルは整 形せずに実験を続行した.結局,3段のパルススタッ カー(3段目だけ光学セメント接着式)による 20 ps (スポット直径:0.8 mm)の合成パルスで、電荷量 1.0 nC/bunch (26 MeV) の時の規格化水平エミッタ ンスで 2.3 π mm mrad に到達した¹⁶⁾. この時, レー ザ出射後15mの距離でカソード面上に照射された レーザスポットのポインティング・スタビリティは 100 µm (p-p) 程度であった. また, 偏光スプリッター もオプティカルコンタクト方式にしてから、壊れるこ とはなくなった.

4.5 安定化のまとめと残された課題

2.2 節の最初に掲げた安定度に関する条件 1)~4)の 目標値はほぼ達成し,長期間安定なレーザ光源を実現 できた.残るは,パルス形状の精密な最適化のみであ る.こちらも必要な整形光学系は開発済みである.今 後は,空間プロファイルの最適化と合成パルスの精密 な重ね合わせにより,さらなる低エミッタンス化を図 っていく.また,電子ビームバンチ形状を計測および 数値評価して,補償光学系(SLM と DM)のみによ る精密最適化も近く実現する.もちろん,世界最小の エミッタンスを目指して!(高輝度電子源のエミッタ ンスの世界記録⁵)は 1.0 nC で 1.2 πmm mrad)

5. ファイバー・ベース光源開発へ

今まで述べたレーザ光源開発の間に、ファイバー レーザの大きな進展があった.このファイバーレーザ 技術は元々、光通信用として発展していたため、高出 カレーザ光源の候補に挙げられることはなかった.と ころが2000年にITバブル崩壊という光通信産業を 揺るがす事件が起きる.それを契機に、ファイバー レーザ業界は加工分野に活路を求め、図11に示すよ うに劇的に高出力化した.このファイバーレーザの高 出化は、ファイバーという低損失の光共振器をもつこ とで始まり、さらにその励起源である半導体レーザの 近年の高効率化により飛躍的に進んだ.

加速器の分野でもエネルギー回収型ライナック



図11 近年のファイバーレーザの躍進 (出典:Laser Focus World 2005. 10. P45 © August 2005, Pennwell Corp.)

(ERL: Energy Recovery Linac) 用の 1.3 GHz の CW レーザ光源用に, このファイバーレーザ増幅器が検討 されている¹⁷⁾. 熱カソードには困難な, CW (運転周 波数)の高輝度電子(極低エミッタンス)源用として は最有力候補の一つであろう.ファイバーレーザは, 通常のレーザのように機械共振器を持たない. そのた め, 調整の自由度はないが,代わりに不安定要素が少 ない. また,その光共振器に単一モードファイバーを 用いるので,空間プロファイルは理想的なガウシアン になるという優れた性質も併せ持つ.しかし,それは 低エミッタンス電子ビーム生成に最適な形状ではない.

これを解決する方法の1つにファイバーバンドル による3次元パルス整形方法がある.これはバンド ルを構成する各ファイバーで分岐された,各ビームレ ットを3次元的にパルススタックさせることで,3次 元的な強度分布が最適化された合成パルスを得ようと いうものである.この方法により,3次元パルス形状 をエリプソイド状に整形でき,元の空間プロファイル のホットスポットも取り除いて均一化できる(図 12のプロファイル参照)ことをSPring-8の紫外レー ザ光源を使って,初めて実証した¹¹⁾.さらにこの3 次元パルスの形状を精密に最適化するのに,補償ミ ラーを援用するシステム¹⁸⁾を提案している(図12参 照).

ところが、この強力な整形方法はバンドル出射後に 光が拡がってしまうため、短い作動距離でしか小スポ ットでカソードに照射できない.しかし、背面照射可 能な透過型カソードと組み合わせると、この作動距離





図12 補償ミラー支援によるファイバーバンドル自動3次元レーザパルス最適化システム

の問題がなくなり、この整形方法の有効性のみが発揮 される.また、前述のファイバーレーザの低損失とい う特徴も、すべての光学系および伝送路において空中 伝搬させず、ファイバー伝搬のみさせることが前提に なっている.このファイバーバンドル整形技術は、3 次元パルス整形とカソード照射面への伝送を同時に提 供する.このファイバーバンドルによるパルス整形・ カソード背面照射システムと半導体レーザ・シードの ファイバーレーザ増幅器の組み合わせが、比較的近い 未来のフォトカソード高輝度電子源の主流になるかも 知れない.

謝辞

この研究の実現に、ご尽力頂いた皆様に心より感謝 致します.特に、この協力関係を実現するにあたり、 財高輝度光科学研究センター加速器部門の熊谷教孝部 門長、線型加速器グループの花木博文リーダー、そし て同部門の皆様には、多岐にわたる支援を頂きまし た.何よりも6年間にも亘るRF電子銃用レーザ光源 開発には同部門の懐の深さがなければ、続けることは 不可能でした.

このレーザ研究では、常に要素技術の開発が必要 で、それに関する議論を多くの方々と重ねてきまし た.紙面の都合で氏名を挙げるのを割愛しますが、こ の場をお借りして御礼申し上げます.

参 考 文 献

- 1) 花木博文,加速器, Vol. 2, No. 3, p317 (2005).
- 2) H. Tanaka, et al., J. Synchrotron Rad., p378 (2006).
- 3) "Laser Labs Race for the Petawatt", Vol. 301, SCIENCE, p154 (11 July 2003).
- 4) F. Sakai, et al., Proc. Of PAC1999, New York, 29 March-2 April, p2036 (1999).
- 5) J. Yang et al., J. Appl. Phys. Vol 92, p1608 (2003).
- H. Tomizawa, et al., Proc. of the 29th Linear Accelerator Meeting in Japan, Funabashi, Japan, 04–06 August, p147 (2004) (in Japanese).
- 7) C. Limborg-Deprey and H. Tomizawa, Erice, Italy, 9– 14 October 2005, (2006) in press.
- 8) H. Tomizawa, et al., Proc. of EPAC 2002, Paris, France, 03-07 June, p1819 (2002).
- 9) H. Tomizawa, et al., Proc. Of the LINAC 2004, Luebeck, Germany, 16–20 August, p207 (2004).
- 10) 板谷太郎, AIST Today, p18 (April 2003).
- 11) H. Tomizawa, et al., Nucl. Instr. and Meth., A 557, p117 (2006).
- 12) H. Tomizawa, et al., Proc. of the FEL 2005, Stanford, CA, 21–26 August, p138 (2005).
- H. Tomizawa, et al., Proc. of LO2006, St. Petersburg, Russia, 26–30 June (2006) in press.
- 14) Web site of the Luminex Trading, Inc. home page: http://www.luminex.co.jp
- 15) H. Tomizawa, et al., Proc. of the 31th Linear Accelerator Meeting in Japan, Sendai, Japan, 2–4 August, p16 (2006) (in Japanese).
- 16) H. Dewa, et al., Proc. of the FEL 2006, Berlin, Germany, 28 August–1 September, (2006) in press.
- J. Hansknecht and M. Poelker, Phys. Rev. ST-AB 9, 063501 (2006).
- H. Tomizawa, et al., Proc. of the NANOBEAM 2005, 36th ICFA Advanced Beam Dynamics Workshop, Uji Campus, Kyoto University, 17–21 October, p325 (2005).