

本レポートは、日本原子力研究所が不定期に公刊している研究報告書です。

入手の問合わせは、日本原子力研究所研究情報部研究情報課 (〒319-1195 茨城県那珂 郡東海村)あて、お申し越しください。なお、このほかに財団法人原子力弘済会資料セン ター (〒319-1195 茨城県那珂郡東海村日本原子力研究所内) で複写による実費頒布をお こなっております。

This report is issued irregularly.

Inquiries about availability of the reports should be addressed to Research Information Division, Department of Intellectual Resources, Japan Atomic Energy Research Institute, Tokai-mura, Naka-gun, Ibaraki-ken 319-1195, Japan.

> © Japan Atomic Energy Research Institute, 1998 編集兼発行 日本原子力研究所

波長可変レーザー励起用全固体グリーンレーザーの開発 -(II) ダブルパス増幅システムの開発-

> 日本原子力研究所東海研究所物質科学研究部 大場 正規・加藤 政明・丸山庸一郎

> > (1998年6月1日受理)

半導体レーザー (LD:Laser Diode) 励起ジグザグスラブYAGレーザーダブルパスMOPAシ ステムを試作し、増幅出力43Wを得た。増幅特性を解析した結果、増幅器の蓄積エネルギーに対 するエネルギー抽出効率は最大40%、電気入力に対するエネルギー効率は3.7%であった。また KTP結晶によるグリーン光への変換を行い、グリーン出力で19W、基本波ーグリーン光変換効 率46%を得た。このときのシステムの電気入力に対するエネルギー効率は1.4%であった。また、 波面やビーム拡がりなどのモード測定を行い、ジグザグスラブ増幅器では増幅によるモード劣化 の少ないことを明らかにすることができた。

Development of Laser Diode-pumped Solid State Green Laser for the Pumping of Wavelength Tunable Laser  $-$  (II) Development of Double-pass Nd:YAG MOPA System  $-$ 

Masaki OBA, Masaaki KATO and Yoichiro MARUYAMA

Department of Materials Science Tokai Research Establishment Japan Atomic Energy Research Institute Tokai-mura, Naka-gun, Ibaraki-ken

(Received June 1, 1998)

The characteristics of a LD pumped zigzag slab YAG laser double-pass amplification is studied. The amplified laser power of 43W in IR is obtained, and the energy extraction efficiency from Nd:YAG crystals 40%. The electrical efficiency is 3.7%. The green power is 19W by using a KTP crystal, with the conversion efficiency of 46%. In this condition, electrical energy efficiency is 1.4%. We also study the quality of the laser beam, and shows that the  $M^2$  of the laser beam is arround 1.5 at high average power condition.

Keywords : Laser Diode, Solid State Laser, High Average Power, High Repetition Rate, Green Laser, Second Harmonic

 $\blacksquare$ 





#### $Contents$



 $\mathcal{L}_{\mathcal{L}}$ 

### 1.はじめに

銅蒸気レーザー (CVL: Copper vapor laser) は高平均出力、高繰り返し、高エネル ギー効率(グリーン光で約0.5%~0.8%)の同位体分離用波長可変レーザーの励起光源と して現在最も有力な光源である。しかし最近、小型、高出力で高効率の半導体レーザー (LD: Laser Diode) を励起光源とした固体レーザーがCVLやエキシマレーザーに代わ る次世代の新光源として注目されている ([1]~[7]) 。このレーザーは、従来のフラッ シュランプ励起固体レーザーに比べて高繰り返しが可能であり、1kHz以上の高繰り返し で高平均出力レーザー光が発生できると期待されている。また、LDは固体レーザー媒質 が吸収する波長の光のみを発生できるため、フラッシュランプ励起よりも効率が高く、ま た固体レーザーの最大の問題点であるレーザー結晶の熱歪みに起因する、熱レンズ、熱複 屈折等の熱的な効果によるビーム質の低下を軽減することができる。これまで、我々は、 ロッドタイプのLD励起固体レーザー発振器を試作し、その発振特性を測定したが、高平 均出力条件下ではLD励起であっても熱歪み等の影響が補償できず、この結果、モードが 劣化し、グリーン変換効率が大きく低下した([21])。そこで熱の影響の少ないスラブ状 の結晶を用いた低出力の発振器を試作し、ほぼガウシアンビームに近いビーム質を得た ([22])。Bayerらはジグザグスラブの特性について理論的、実験的な研究を行い([8]~ [11])、スラブレーザーの熱レンズ効果、熱複屈折による偏光解消などの効果は、ロッド タイプのレーザーに比べて極めて少ないことを明らかにしている。このため高平均出力の 固体レーザーではスラブタイプの結晶を用いることが多く、McDonnell Douglas社では 繰り返し32Hzで1Jの単一縦モードのLD励起YAGスラブレーザーMOPAシステムの試作 に成功している[5]。LD励起高繰り返し高出力スラブレーザーとしては、LLNLが繰り返 し2.5kHz、平均出力1kWを達成している。

固体レーザーの高出力化にはMOPAシステムが必要となるが、Nd:YAGの飽和フル ーエンスが0.6J/cm2程度であるため、入射光が1回増幅器を通過しただけでは結晶中の エネルギーを効率良く取り出すことができない。従って結晶中に蓄えられたエネルギーを 効率良く取り出すためにはビームを折り返して何回か増幅器中を通過させることが必要で ある。ローレンスリバモア研究所では、スラブ結晶を用いて入射光軸を少しずつずらすこ とにより4パス増幅を行い、さらにSBSミラーで折り返して合計8パス増幅とし、繰り返し 750Hzでビーム質が回折限界の約3倍、出力450mJを得ている[15]。

我々はCVLに代わる同位体分離用波長可変レーザーのポンプ光源として高平均出力 LD励起固体グリーンレーザーシステムの構築を目指して、その要素技術であるスラブタ イプ発振器及び、増幅器を試作し、その増幅特性、ビーム質などの測定を行っている。今 回は、増幅器のエネルギー抽出効率向上を図るため小型のダブルパス増幅システムを組み 上げ、その増幅特性、ビーム質特性などについて研究を行った。また、CVLなどのグリ ーンレーザーの代替光源とするためには、第2高調波へ波長変換する必要があり、非線形 結晶KTPを用いての増幅光のグリーン光への波長変換の特性も測定した。

#### 2.実験装置

Fig.1にダブルパス増幅試験の装置構成図を示す。試作したジグザグスラブレーザー 発振器 ([22]) は、パルス繰り返し数1kHz、LDパルス幅185us、ピーク電流35Aで Nd:YAG結晶を励起すると最大平均出力16Wが得られる。ビーム径は出射口で約 2.5mm、ビーム拡がり角は約3mradである。励起用LDの出力は、ピーク電流35A、パル ス幅150µsで約114mJ、また、ピーク電流35A、パルス幅185µsで約140mJであり、最大 1kHzのパルス繰り返し数で動作できる。今回の試験ではパルス繰り返しをすべて1kHzと した。LD及びスラブ結晶の全反射面を水冷しているが、スラブ結晶の両側をシリコン系 のゴムで断熱、支持し、ジグザグ伝播面に垂直な方向には熱勾配が少なく、ジグザグ伝播 面上下方向にのみ熱勾配が生じるようにしている。これはレーザー光を上下方向にジグザ グに伝播させることによって熱複屈折、熱レンズ効果を補償するためである。また、入射 損失を無くすため、入出射面をブリュースター角にカットしてある。増幅器には発振器の レーザーヘッドと同じ構造のレーザーヘッドを用いる。発振器で発生したビームは、ポラ ライザー、λ/2板、ファラデーローテータを通って増幅器に入射する。λ/2板はスラブ増 幅器のブリュースター面に偏光面を調整するために用いられる。1度増幅されたビームは ミラーにより同軸上に折り返され、再び増幅された後ファラデーローテータ、λ/2板を通 りポラライザーに入る。このときファラデーローテータにより偏光面は入射ビームに対し て90度回転しており、ポラライザーにより増幅光のみが取り出される。増幅器の Nd:YAGスラブ結晶は、断面3mm×3mm、長さ83mmであり、ピーク電流35A,パルス幅 185usで最大出力140mJのLDにより励起される。また、増幅器媒質中での反射回数は15 回である。ファラデーローテータ (Litton Airtron 社製 TG-1064-5) の媒質はTGG単結 晶であり、損傷閾値は500 MW/cm<sup>2</sup>である。SHG試験で用いた非線形結晶は中国CASIX 社製Type II KTP結晶(5mm×5mm×5mm)である。

#### 3.実験結果

#### 3.1 入出力特性

シングルパス増幅の入力密度と出力密度の関係は次式で表される。

 $J_{\text{out}} = J_s \ln [G_0(\exp(J_{\text{in}} / J_s) - 1] + 1]$  $(1)$  $G_0 = exp{ (s/hv) (E_{st} / S) }$  (2)  $E_{st} = aE_{LD}$  (3)

ここでJinは入力密度、Joutは出力密度、sは誘導放出断面積、Js (=hv/s) は飽和強度で Nd:YAGの場合0.623J/cm<sup>2</sup>、Sはビームの断面積、Estは増幅器の蓄積エネルギーで、LD の入力強度Etnにポンプ効率aをかけたものである。ポンプ効率aは、量子効率、量子ディ フェクト、吸収効率などを考慮して算出する係数で、

 $a = h_T h_A h_O h_O h_S$  $(4)$ 

で表される。hrはLD光とYAG媒質のカップリング率で励起光はほとんどYAG媒質に入射 しているものとして100%としている。hAはLD光の吸収効率でLD光をYAG結晶の裏面で 反射すると媒質長Lは6mmとなり91%、hoは量子効率でNd:YAGでは90%、hopは量子デ ィフェクトで76%、hsは励起パルス幅に対するエネルギー蓄積効率でLDパルス幅150μs では74%、185μsでは70%である。これらの値を用いると、aの値はLDパルス幅が150μs では0.463、LDパルス幅が185μsでは0.435である。Goは発振器の入力 (Jin) が非常に小 さいときの利得を表しており、シングルパス増幅の場合、蓄積エネルギーEstにのみ依存 する量であるが、ダブルパスの場合1パス目でEstが減少するため2パス目ではこの変化 分(△E)を考慮する必要がある。1パス後の蓄積エネルギーEst'は

 $E_{st}$ <sup>'</sup>= $E_{st}$  -  $\triangle E = J_s \ln(G_0) - (E_{out} - E_{in})$  $(5)$ 

で表される ([23]) 。従って2パス目の利得Go'は

 $G_0' = exp{ (s / hv) (E_{st}' / S) }$  (6)

で表される。

Fig. 2に測定した増幅器の入出力の関係を示す。発振器及び、増幅器のLDピーク電 流が35AでLDパルス幅が150μsのパルスエネルギーは114mJである。この時の増幅器出 力は発振器からの入力が10mJのときシングルパス増幅18.3mJ (平均出力18.3W) であっ たのに対し、ダブルパス増幅では27.5mJ (平均出力27.5W) と約1.5倍の出力が得られ た。さらに発振器、増幅器のLDパルス幅を185µs、140mJとして、発振器からの入力を 16mJに増加したとき、シングルパス増幅出力30mJ (平均出力30W) であった。これに対 して、ダブルパス増幅では13mJ高い43mJ (平均出力43W) の出力が得られた。ビーム断 面積 (S) とスラブ結晶断面積 (3mmx3mm) のカップリングを約50%とすると、LDの ポンプ入力114mJの時、蓄積エネルギー (Est) は約26mJであり、この値を用いて計算 した結果は実験値とほぼ一致する。従ってスラブ結晶内にはまだ半分以上のエネルギーが 残っていることになる。これは、スラブ結晶の断面が一辺3mmの正方形であるのに対し て、入射レーザー光がほぼ円形のビームであり、カップリング率が小さいためである。 Fig. 3に発振器入力に対する利得特性を示す。小信号利得Goはシングルパス増幅で約2.3 であるが、ダブルパス増幅ではその二乗の約5.0となる。入力が高いところでは上述した ように蓄積エネルギーが減少するため二乗より小さくなり、シングルパス増幅で1.83、ダ ブルパス増幅で2.75である。入力が飽和強度0.623mJ/cm<sup>2</sup>に近づいていくと、1パス目で ほとんどエネルギーが抽出されるため、シングルパスとダブルパスの利得は接近していく と思われるが、ダブルパスによる増幅がシングルパス増幅よりも大きな利得が得られる。 この測定で得られたシングルパスでのGoを用い、ビーム径を2.5mmとして利得を計算す るとFig.3のようにダブルパス利得の実験値の方が多少低い値になっている。これは媒質 中の透過損失などによるものと思われる。発振器と増幅器のLDポンプ入力を140mJにし て、発振器からの入力を16mJにしたときにはシングルパス増幅で1.9倍、ダブルパス増幅 で2.7倍であった。式(1)を用い、さらに上述のカップリング率50%を用いて計算した ダブルパス増幅の利得は2.6で実験値とほぼ一致した値が得られた。

小信号利得係数goと媒質長Lの積 (goL) はGoと次の関係で表される。

 $g_0L = (s / hv) (E_{st} / S) = ln (G_0)$  $(7)$ 

この式は、シングルパス増幅に対する入出力関係の式であるが、ダブルパス増幅特性もこ の式で評価した。式 (7) によるLDのポンプ入力 (Est) に対する利得と媒質長の積 (goL)の関係をFig.4に示す。シングルパス増幅ではgoLはEstの増加とともに直線的に 増加し、LDポンプ入力140mJのとき0.9であるが、ダブルパス増幅では1.4と0.5大きい値 が得られ、同じ媒質長でも等価的にgoLを増加することができる。

Fig.5にエネルギー抽出効率を示す。エネルギー抽出効率hは次式により求める。

 $h=(E_{\text{out}}-E_{\text{in}})/E_{\text{st}}$  $(8)$ 

ここでE<sub>out</sub>はアンプ後のレーザー出力、Einはアンプへの発振器からの入力強度、Estは増 幅器の蓄積エネルギーである。シングルパスでの抽出効率は、最大で23%であるがダブル パスでは40%のエネルギー抽出効率が得られた。しかし、上述したように励起光と入射光 とのカップリング率が約50%であることを考慮すると抽出可能な蓄積エネルギーに対して は約80%のエネルギー抽出効率となる。基本波平均出力43Wでのレーザーシステムの電気 入力に対するエネルギー変換効率は約3.0%であり、発振器は約2.3%、増幅器は約3.7%で あった。

カップリング率が小さいために抽出可能なエネルギーが制限されていることは問題で あり、今後、ビーム形状の調節によってカップリング率を高め、さらにエネルギー抽出効 率を高めることでシステムのエネルギー効率を上げる必要がある。

3.2 パルス波形

増幅されたパルスのパルス幅は利得狭帯域化により次式で表される ([23])。

 $t_0^2=t_1^2+(16 \ln 2)$  Ng/ $\triangle W^2$  $(9)$ 

 $-4-$ 

tiは入射レーザー光のパルス幅、Nは通過回数でシングルパス増幅でN=1、ダブルパス増 幅でN=2、g=lnGo、△wは利得帯域幅で9.8×1011 s<sup>-1</sup>である。これらを代入すると右辺 第2項は3×10<sup>-23</sup>sとなり、入射レーザー光のパルス幅ti<sup>2</sup> (=23ns<sup>2</sup>) に対して非常に小さ い値であるから増幅後のパルス幅もほとんど変化はない。発振器、増幅されたレーザー光 のパルス波形の測定結果をFig.6に示す。発振器、1パス増幅後、2パス増幅後のパルス幅 は23nsで上述したようにほとんど変化がなかった。パルス幅とパルスエネルギーとから パルスのピーク出力が得られ、平均出力43Wすなわちパルスエネルギー43mJのときのパ ルスのピーク出力は、1.9MWである。

### 3.3 ビーム質

ダブルパス増幅時のレーザービーム強度分布をFig.7に示す。ビームにホットスポッ トは観測されないが、Gaussianモードとはなっていない。これは、増幅過程でのモード の悪化ではなく、発振器のモードが一様でないためである。ビーム質の変化は、ポンプ入 力の1パルス当たりのエネルギーより、むしろ平均的なポンプ入力強度による熱歪みなど が原因となる。発振器のLD入力114Wにおいて、発振器のモードは比較的良好である。し かしLD入力を140Wに増すと熱の影響により結晶の歪みが増し、モードが悪化してくるも のと考えられる。実験では増幅器のLD入力の増加と同時に発振器のLD入力をも増加させ たため、発振器が最適運転条件からはずれたものと思われる。

Fig.8にダブルパス増幅後のレーザー光の波面を示す。LD入力114Wに比べて140W の場合の波面歪みが大きくなっている。発散成分を取り除けば歪みはほとんど観られず、 波面歪みのほとんどは容易に補正可能な発散成分であることがわかる。Fig.9にLD入力強 度に対するレーザービームの波面歪みの変化を示す。これは、増幅後の波面歪みから、発 振器の波面歪みを差し引いたものである。増幅器のLD入力強度が大きくなるに従って波 面の歪み量が大きくなっていることがわかる。しかし、波面歪みは1波長以下の小さな値 であり増幅による影響は少ないと考えて良い。

Fig.10にLD入力に対するビーム拡がりを示す。ビーム拡がりはX軸方向(水平方 向)、Y軸方向(垂直方向)ともに2.5~3.0mradで大きな変化は観られなかったが、X軸 方向には僅かに増加傾向が観られた。これは、結晶のY軸方向にはジグザグに伝播するた め熱効果が相殺されるが、X軸方向はシリコンゴムによって結晶が断熱されているものの 完全ではなく温度勾配が一様にならず熱効果が現れているものと思われる。

Fig.11にLD入力に対するM2を示す。M2の値は約1.5でLD入力を増加させても発振器 のM2値からほとんど変化が観られず、増幅によるモード悪化はほとんどないものと思わ れる。LD入力が140Wのときは114Wのときの値より多少大きな値になっているが、これ は上述のように発振器のモードに依るものと思われる。

#### 3.4 波長変換特性

SHG波長変換特性をFig.12に示す。増幅器出力41Wでレンズの焦点距離を変化させ て変換出力を測定した。その結果、入射光強度90MW/cm2でグリーンの最大出力19Wが 得られた。最大出力での変換効率は46%である。ビーム質改善によっても効率向上が期待 される。最大グリーン出力のときの電気入力に対するエネルギー効率は約1.4%であっ た。この値は、銅蒸気レーザーのグリーン光のエネルギー効率約0.5~0.8%を上回ってい る。増幅器のエネルギー抽出の高効率化、SHG変換の高効率化によってエネルギー効率 2%以上のグリーンレーザーを達成できるものと期待される。

#### 4.おわりに

ダブルパス増幅で最大出力基本波43W、グリーン出力19Wが得られ、シングルパス 増幅に比較して高いエネルギー抽出効率を達成した。しかし、励起光と入射レーザー光の カップリング率が約50%と低く、エネルギー抽出効率が40%と低い。この原因としては、 ビーム形状と結晶形状が一致していないことに依るものであり、改善が可能である。今後 は、エネルギー抽出効率の向上、増幅器の増設などにより、グリーン光の高品質化、高出 力化を図っていく。さらに高出力、高繰り返し条件下におけるSBSによるビーム歪み補償 を行い、高効率の波長変換を実現していく計画である。

## 参考文献

- [1] J. G. Endriz, M. Vakili, G. S. Browder, M. DeVito, J. M. Haden, G. L. Hamagel, W. E. Plano, M. Sakamoto, D. F. Welch, S. Willing, D. P. Worland and H. C. Yao, IEEE J.Quantum Electronics, vol.28, No.4, 952 (1992)
- [2] R. Beach, W. J. Benett, B. L. Freitas, D. Mundinger, B. J. Comaskey, R. W. Solarz and M. A. Emanuel, IEEE J. Quantum Electronics, vol.28, No.4, 966 (1992)
- [3] J. R. Leger and W. C. Goltsos, IEEE J.Quantum Electronics, vol.28, No.4, 1088  $(1992)$
- [4] R. J. St. Pierre, H. Injeyan, R. C. Hilyard, M. E. Weber, J. G. Berg, M. G. Wickham, C. S. Hoefer and J. P. Machan, SPIE, vol. 1865, 2 (1993)
- [5] L. E. Holder, C. Kennedy, L. Long and G. Dube, IEEE J.Quantum Electronics, vol.28, No.4, 986 (1992)
- [6] J. J. Kasinski, W. Hughes, D. DiBiase, P. Bournes and R. Burnham, IEEE J.Quantum Electronics, vol.28, No.4, 977 (1992)
- [7] S. C. Tidwell, J. F. Seamans, M. S. Bowers and A. K. Cousins, IEEE J.Quantum Electronics, vol.28, No.4, 997 (1992)
- $[8]$  T. Y. Fan and R. L. Byer, IEEE J.Quantum Electronics, vol.24, No.6, 895 (1988)
- [9] J. M. Eggleston, T. J. Kane, K. Kuhn, J. Unternahrer and R. L. Byer, IEEE J.Quantum Electronics, vol.QE-20, No.3, 289 (1984)
- [10] T. J. Kane, J. M. Eggleston, J. Unternahrer and R. L. Byer, IEEE J.Quantum Electronics, vol. QE-21, No.8, 1195 (1985)
- [11] R. J. Shine Jr., T. C. Merrill, A. J. Alfrey, E. K. Gustafson and R. L. Byer, SPIE, vol. 1865, 17 (1993)
- [12] B. J. Comaskey, R. Beach, G. Albrecht, W. J. Benett, B. L. Freitas, C. Petty, D.VanLue, D. Mundinger and R. W. Solarz, IEEE J.Quantum Electronics, vol.28, No.4, 992 (1992)
- [13] B. Comaskey, G. Albrecht, R. Beach, S. Sutton, S. Mitchell, C. Petty, K. Jancaitis, W. Benett, B. Freitas and R. Solarz, SPIE, vol.1865, 9 (1993)
- [14] I. V. Golovnin, V. M. Gordienko, A. I. Kovrigin, A. V. Kudryashov, G. D.  $-7-$

Laptev and A.V. Seliverstov, Quantum Electronics, 24 (4) 284 (1994)

[15] M. Harmann, et. al., CLEO/QELS' 95, CTuC5, CTuM4, (1995)

- [16] B. Ya. Zel'dovich, V. I. Popovichev, V. V. Ragul'skii and F. S. Faizullov, JETP Letter, vol. 15, 109 (1972)
- [17] O. Yu. Nosach, V. I. Popovichev, V. V. Ragul'skii and F. S. Faizullov, JETP Letter, vol. 16, 435 (1972)
- [18] T. A. Wiggins, R. V. Wick and D. H. Rank, Applied Optics vol. 5, No. 6, 1069  $(1966)$
- [19] V. G. Sidorovich, Sov. Phys. Tech. Phys., vol. 21, No.10, 1270 (1976)
- [20] C. B. Dane, W. A. Neuman and L. A. Hackel, Optics Letters, vol.17, No.18, 1271 (1992)
- [21]加藤政明 他、日本原子力学会「1993春の年会」予稿集
- [22]大場正規 他、"高繰り返しジグザグスラブYAGレーザーの発振特性"、日本原子力 学会「'94秋の大会」予稿集
- [23] L. M. Frabtz and J. S. Nodvik, J. Appl. Phys. vol. 34, No. 8, 2346 (1963)
- [24] W. H. Lowdermilk and J. E. Murray, J. Appl. Phys., vol. 51, No.5, 2436 (1980)



Fig.1 LD-pumped zigzag slab Nd:YAG MOPA system laser with a double-pass amplifier



 $Fig.2$ Input-output characteristics of double-pass amplifier



Gain characteristics of amplifier Fig. 3



Fig. 4  $g_0^L$  characteristics of amplifier



Fig.5 Energy extraction efficiency of amplifier



Fig.6 Pulse shape of the oscillator and amplified laser pulse

JAERI-Tech 98-024



# Fig.7 Profile of the oscillator and amplified beam at the different input LD power



 $LD$  power:  $114W$ 



 $LD$  power :  $140W$ 

Fig.8 Wave front distortion of the double-pass amplified laser beam



Fig.9 Wave front distortion vs. LD power



Fig.10 Divergence component of double-pass amplified laser beam



Fig.12 Green average output power and conversion efficiency vs. incident power

# 国際単位系 (SI) と換算表

表 1 SI 基本単位および補助単位

量	称 ξ	뮥 記
長 \$	ኑ ىلا	m
質 鼂	ログラム	kg
時 間	秒	s
電 流	ペ	A
熱力学温度	$\mathbf{E}^*$ ン Η ル	K
量 物 質	ル モ	mol
度 光	'n デ ラ ン	cd
·F 角 面	ジ $\overline{ }$ $\mathcal{F}$	rad
$\tilde{U}$ 角 体	ステラジアン	sr

#### 表3 固有の名称をもつSI組立単位









秝 名	룍 記
分, 時, - 61	min, h, d
度, 分, 秒	
リーットル	1, L
k. ン	
電子ボルト	eV
原子質量単位	n

 $1 eV = 1.60218 \times 10^{-19} J$ 1 u = 1.66054 × 10<sup>-27</sup> kg





 $1 \text{ Å} = 0.1 \text{ nm} = 10^{-10} \text{ m}$ 1 b = 100 fm<sup>2</sup> =  $10^{-28}$  m<sup>2</sup>  $1 \text{ bar} = 0.1 \text{ MPa} = 10^{3} \text{ Pa}$  $1 \text{ Gal}=1 \text{ cm/s}^2 = 10^{-2} \text{ m/s}^2$  $1 \text{ Ci} = 3.7 \times 10^{10} \text{Bg}$  $1 R = 2.58 \times 10^{-4} C/kg$ 1 rad = 1 cGy =  $10^{-2}$  Gy 1 rem =  $1 \text{ cSv} = 10^{-2} \text{ Sv}$ 

#### 表5 SI接頭語



 $(i\ddagger)$ 

 $\sim$ 

- 1. 表1-5は「国際単位系」第5版,国際 度量衡局 1985年刊行による。ただし, 1 eV および1uの値は CODATA の1986年推奨 値によった。
- 2. 表4には海里、ノット、アール、ヘクタ ールも含まれているが日常の単位なのでこ こでは省略した。
- 3. barは、JISでは流体の圧力を表わす場 合に限り表2のカテゴリーに分類されてい る。
- 4. EC閣僚理事会指令では bar, barn およ び「血圧の単位」mmHg を表2のカテゴリ ーに入れている。

#### 換 算 麦

 $\overline{1}$ 







波長可変レーザー励起用全固体グリーンレーザーの開発 -(Ⅱ)ダブルパス増幅システムの開発ー



 $\ddot{\phantom{0}}$