文章编号: 1001-3806(2006)06-058+04

若干弱光非线性光学效应及其应用

唐柏权,许京军^{*},陈志刚,张国权,乔海军,孙 骞,孔勇发 (南开大学 弱光非线性光子学材料先进技术及制备教育部重点实验室,天津 300457)

摘要:简要介绍了弱光非线性光学领域中一些研究方向的进展,如弱光非线性光子学材料中的缺陷结构、介观量子 相干系统中光传播动力学和慢光非线性光学等,着重描述了近期在新型激子与紫外弱光非线性光学效应、位相耦合与光 速调控以及非相干空间孤子阵列诱导光学晶格与光非线性传输行为等研究中得到的研究结果。弱光非线性光学将成为 非线性光学应用领域中的一个重要分支。

关键词: 非线性光学; 弱光; 缺陷; 光孤子; 非相干 中图分类号: 0782, 0437 文献标识码: A

W eak-light nonlinear optical effect and its application

TANG Bai-quan, XU Jing-jun, CHEN Zhi-gang, ZHANG Guo-quan, QIAO Hai-quan, SUN Qian, KONG Yong-fa (The Key Laboratory of Advanced Technique and Fabrication for Weak-Light Nonlinear Photonics Materials of Ministry of Education, Nankai University, Tianjin 300457, China)

Abstract Some recent work on weak-light nonlinear optics is presented such as the defect structure in weak-light nonlinear photon is materials light propagation dynamics in mesoscopic quantum coherent ensemble, optical nonlinearity at ultraslow group vebcity of light and so on The recent research results in new type exciton with ultraviolet weak-light nonlinear optical effect the phase coupling with light speed control and optical lattices induced by spatial soliton pixels of incoherent light with the light nonlinear propagation characters are also described

 $K \ ey \ word \ s$ nonlinear optics, weak-light defect soliton incoherence

引 言

最早研究的非线性光学起因于介质中的带电粒子 (如电子)在强光的电场作用下发生的瞬态非简谐振动,从而引起介质的极化强度 P 与光场 E 发生非线性 变化。它要求入射光场具有与原子内的束缚内电场可 以相比较的数量级,通常称之为强光非线性光学效应。 1966年,贝尔实验室的 ASHK N 等人在用 LNbO₃和 LT₄O₃ 晶体进行倍频实验时意外地发现了一种特殊 的光损伤现象。1968年,CHEN 等人首先认识到,利 用这种"光损伤"可以进行光信息的实时存储,并深入 研究了这种效应的物理机制。为了与永久性的光损伤 相区别,以后人们改称它为光折变效应^[1]。与强光非

基金项目: 长江学者和创新团队发展计划资助项目 (TRT0419);国家杰出青年基金资助项目(69825108);中国海 外杰出青年基金资助项目(60328406);国家自然科学基金资 助项目(60308005 10334010);教育部科技创新工程重大项目 培育基金资助项目(704012);科技部国际合作基金资助项目 (2005DFA10170)

作者简介: 唐柏权 (1978-), 男, 博士研究生, 现从事弱光 非线性光学领域研究工作。

* 通讯联系人。E-mail jjxu@ nankai edu en 收稿日期: 2005-11-24,收到修改稿日期: 2006-05-11 线性光学相比较,光折变效应最明显的特征是它起因 于入射光强的空间调制,而不是绝对的入射光强。这 就是说,对于弱光(例如毫瓦,甚至微瓦量级),只要辐 照时间足够长,亦可得到足够大的折射率改变 △n。近 年来, SEGEV 等人^[2]由实验和理论证明了部分非相干 光及完全非相干白光的空间光孤子的存在。这一发现 表明.相干光入射并不是研究非线性光学效应的必要 条件,它证明了非相干光也存在着非线性光学效应,它 为非线性光学开创了一个全新的研究领域。近期,人 们又在光场和原子或其它物质形成的量子相干系综中 观察到了相干布居囚禁的量子态或暗态、电磁感应透 明与吸收、光速变慢等^[3~7]等新型量子相干现象,这些 物理机制可以有效地调控介质的非线性光学性质和操 纵光在介质中的传播动力学,在非线性光学,全光开关 以及量子信息处理等方面有着巨大的应用前景,尤其 在非常弱的光强几百个光子甚至几十个光子数的情况 下,可以产生巨大的非线性光学现象,即"量子相干巨 光学非线性效应"。这些新的物理现象和机制,以及 其广泛的应用前景,无疑为非线性光学开创了更加广 泛的研究领域,同时为"弱光非线性光学"成为非线性 光学重要分支奠定了基础。弱光非线性光学不仅可以 在方便的时间尺度下观察和研究非线性现象,而且使 得实时制作各种非线性光学元器件成为可能。

下面将简要介绍近期作者在该方向上的一些新的 结果,包括弱光非线性光子学材料的缺陷调控研究中 发现的新型激子与紫外弱光非线性光学效应;在固体 中光速调控研究中,所发现的位相耦合致光速减慢与加 快机制;在介观量子相干光学效应与非相干非线性光学 中非相干空间孤子阵列与非线性过程的研究结果。

1 新型激子与紫外弱光非线性光学

随着短波长激光器的发展,由于短波长光的特性, 尤其是在光学全息术中的高分辨、高灵敏度的特性,人 们对用于紫外波段实时光全息和光耦合的弱光光学非 线性材料的需求越来越强烈。如同电子材料一样,缺 陷结构决定着其弱光非线性光子学特性。以被作为 "光学硅"候选者之一的铌酸锂晶体^[8]为例,掺杂工程 不仅在晶体中可介入大量的非本征缺陷,而且也大大 地改变本征缺陷结构系统。本征结构的改变反过来又 影响着非本征缺陷系统,两个系统的相互作用决定了 晶体的弱光非线性光学性能。通过研究不同掺杂酸锂 晶体的各种波谱发现,通过掺杂抗光折变金属元素,不 仅能改变晶体中的缺陷结构,而且可形成新的缺陷中 心——电荷转移振动激子 (charge transfer vibronic excitons CTVE)^[9],如图 1所示。CTVE 是由在具有离



图 1 铌酸锂晶体 CTVE相的能级图

子-共价型混和键的铁电体中一对电子和空穴的极化 子构成¹¹⁰。它的重要特征是处于 CTVE 状态的激子 之间有强烈的电荷交换,原因是它们的形成与晶格畸 变是自适应的,而晶体畸变会导致强烈的电子震荡相 互作用。 CTVE 激子 之间的强烈关联作用可以在 ABO₃型晶体内形成一个新的 CTVE相,其对应的能级 位于禁带中,十分靠近价带顶。单个的 CTVE激子是 一个精细的三原子结构,并伴随着局域自适应晶格畸 变。 CTVE激子可以被晶体中的氧空位或强离心杂质 处俘获成为 CTVE 极化簇,显然可以视为局域电子态 禁带的宽带深能级。实验中发现,在掺镁铌酸锂晶体 中存在的 CTVE 激子簇,是由 CTVE 激子在铌位镁 MgNb处被俘获而形成。在铌酸锂结构中,Nb离子偏离 氧八面体中心,Mg离子占据铌位将显示负电性(-3电 荷),形成了"强离心"杂质离子,从而俘获 CTVE 激子。 CTVE相对应的能级可以视为铌酸锂晶体的紫外 光折变中心对应的能级,带来了很多重要的紫外弱光 非线性光学特性。当周期调制光场入射到铌酸锂晶体 上,在亮区,紫外光子通过破坏一个 CTVE激子获得游 离的电子和空穴极化子,这些极化子可以通过电子或 空穴被相邻的原子(离子)俘获形成新的极化子,这相 当于极化子由于电子或空穴的电荷跳跃而移动,到暗 区被某些陷阱中心俘获,也可能是重新结合成 CTVE 激子,形成与干涉条纹对应的空间电荷场,从而形成光 折变位相栅。CTVE激子簇的形成在紫外光折变效应 中可以起到促进扩散机制的作用,为扩散过程提供更 多的有效载流子。不难发现,杂质离子要占据铌位,则 至少要掺杂到一定量。

作者研究了掺杂各种抗光损伤元素铌酸锂晶体系 列的弱光非线性光学性质^[9 11~ 13],发现随着掺入量的 增多,杂质离子将大量占据铌位,形成的激子密度加 大,晶体的紫外弱光非线性光学效应相应地得到了极 大的增强,而且响应时间大大缩短。具体表现在衍射 效率大大增强,双光束耦合系数成倍地提高,晶体的光 电导和光频变灵敏度也有了很大提高,弱光非线性效 应的主导动力学过程仍然显示为扩散。这个结果与以 前人们所公认的恰恰相反,在可见波段,掺镁铌酸锂晶 体是一种最早被发现的抗光损伤铌酸锂晶体,在掺杂 超过阈值以后,晶体的抗光损伤能力提高了两个数量 级。然而在紫外波段,正是超过阈值的掺杂抗光折变 元素的铌酸锂晶体具有最强的紫外弱光非线性光学效 应。由此可见,通过掺杂工程调控缺陷结构,得到了优 良的紫外弱光非线性光学材料,同时,发现了多种特 异的弱光非线性效应如异常光散射与光聚焦效应、紫 外自抽运相位共轭波等。另外,作者与法国 THELAS 公司合作利用该机制首次完成了如图 2的二维可编程 激光打印。



图 2 用于二维可编程激光打印的紫外光耦合放大实验配置

2 位相耦合与光速调控

近年来, HAU 等人^[6] 首先在超冷 N a原子气体中 利用电磁感应透明效应 (electromagnetically induced transparency EIT)将光的群速减慢到 17m /ş 并观测到 近百万倍的克尔非线性增强。随后, 该方向的研究成 为国际上的热点, 大多数的研究都是集中在气态的简

583

单三能级系统如 Λ V 和 Θ 型系统。但是,从实际应 用和器件的设计方面考虑,在固体材料中实现对光的 传播动力学的操纵是必需的,这方面的工作还很少见 到报道。最近 TURUK N 等^[14]在 Pr³⁺: YSO 晶体中在 几个开尔文的极低温和较高的阈值光强观测到了 EII 效应,并实现了光速减慢和光子的相干信息存储及再 现操作。目前,在固体中实现 EⅡ效应以及光速的减 慢需要几个开尔文的极低温和较高的阈值光强,而且 光速减慢程度也受到共振谱线展宽等的制约。因此, 人们开始寻找其它有效的改变光传播群速的方法。最 近,LN等^[15]利用在LNbO3晶体中写入的一维周期 结构光子晶体的禁带边缘的色散效应,成功地将光速 减慢了 8倍左右; BIGELOW 等利用相干布居振荡效应 成功地将光速在室温下固体中减慢^[16]。同时注意到, 光在介质中传播时的群速实质上是由于不同频率的光 经过相同的传播距离之后光波相位改变量的频率响应 特性所决定的,即光的传播群速是由单位传播距离的 光波相位改变量的色散特性所决定的。

事实上,上面所提及的几种光速减慢的机制,其实 质都是利用某种物理过程使光通过介质时其单位传播 距离内的光波相位改变量具有很高的色散率而减慢光 速的。因此,在室温下通过固体材料的某种非线性过 程控制单位传播距离内光波相位改变量的色散特性, 实现了对光速的调控^[17~19]。多光波慢响应非线性过 程必然具有色散效应,即慢响应非线性过程对作用光 波之间的频率差必将产生响应,其色散效应就将引起 参与非线性过程的光波在相互作用和传播过程中其单 位传播距离内相位改变量具有很强的色散特性,从而 影响作用光波的传播群速,在适当条件下,可使光速急 剧减慢。当考虑多光波慢响应非线性过程时,其群速 表示为:

$$= \frac{c}{n + \omega_{\rm s}} \frac{dn}{d\omega_{\rm s}} + c \frac{d\Gamma_{\rm ph}}{d\omega_{\rm s}}$$
(1)

式中, Γ_{ph} 是位相耦合系数, ω_s 为信号光频率, ω_p 为抽运光频率。在二波耦合的情况下, 可以得到光的群速 度与两波频率失调 $\Omega/2\pi = (\omega_s - \omega_p)/2\pi$ 的变化关 系, 如图 3所示。从中可知, 在该情况下, 可以得到慢

 $v_{\rm g}$



图 3 在 BSO 晶体中群速度 v_g 与双光耦合中的两光束间频率失谐 $(\Omega / 2\pi = (\omega_s - \omega_n) / 2\pi)$ 的变化理论关系

于 0.08m /s的群速度。

作者在 BSO 晶体中实验验证并实现了该光速减 慢新机制,实验结果如图 4 所示。实验上得到了慢于 0 06m /s的群速度。同时在实验中发现了光耦合放大 增强等弱光非线性光学效应,为深入研究慢光巨非线 性光学效应及其应用奠定了基础。



- 图 4 在 BSO 晶体中双光耦合 增益系数 Γ_{ph}, 群速度 v_g 与双光耦合中 的两光束间频率失谐 (Ω /2π = (ω_g - ω_p) /2π)的变化试验曲线
- 3 非相干空间孤子阵列诱导光子晶格结构与 光非线性传输行为

量子相干系综中的问题比较复杂,因此需要发展 新的研究方法和有价值的系统,比如,非相干空间光孤 子阵列²⁰¹实质上代表了 1个具有弱关联的多体非线 性系统,即典型的介观量子相干系综,其传播特性受到 光子之间相干程度的影响,同时,非相干空间光孤子列 阵诱导的光子学晶格这一介观量子相干系综,为探索 和揭示自然界中量子相干系综的非线性现象提供了有 效的途径。

作者近期与美国旧金山州立大学量子光学研究组 合作研究了光在非相干空间光孤子列阵诱导的光子学 晶格中的光离散传播行为^[21~24],实验上发现了光在该 系综中由二维离散衍射到二维基本和矢量离散光孤子 转化的非线性传播行为,同时发现了新型的离散孤子 序列的传播。实验结果如图 5所示(其中上排照片从



图 5 在非相干空间光孤子列阵诱导的光子学晶格中光离散传播行为 左到右为入射的高斯光束、无晶格时的线性衍射、有晶 格时的离散衍射和离散孤子;下排左侧照片是条形光 的离散衍射,右侧为离散孤子序列)。当非线性很低 时,由于临近波导的弱耦合效应,探测光束表现出离散 衍射。然而,在适当高非线性区域离散衍射与非线性 自聚焦相抗衡,形成了 1个二维的离散孤子。从图 5 中明显可以看出,离散衍射时,大部分的探测光能量向 对角线方向扩散,而中心光强减弱,当观察到离散孤子 形成时,能量集中在中心以及沿阵列两主轴方向的 4 个近邻格点上。倘若探测光不是 1个二维的圆形光 束, 而是 1个准一维的条形光束的话, 发现将一束条形 光输入1个二维波导阵列中,会形成一连串的离散孤 子。当阵列工作在线性区时,条纹光束被波导阵列调 制,形成许多光斑点。当非线性度不断增加到一定情 况下,就形成了一列二维的离散孤子序列。由于波导 的耦合,条纹光束的大部分能量偏离了原光束中心,而 向两边转移,与连续媒质中的衍射迥然不同。然后当 探测光的自聚焦效应加强并达到一个新的稳态时,大 部分能量又集中到中心区域而形成离散孤子串。上述 离散孤子态可以看成是一系列的单个二维基本离散孤 子组成的孤子串,作为它的二次光源可以认为是由条 形光在阵列中的分裂所提供的,而每一离散孤子之间 沿着晶格主轴方向共享 4个邻近格点。一般认为,为 了形成离散孤子串,邻近的两个孤子一定要是反相位 的才会稳定。然而,当给孤子串引入一束平面波与之 干涉时,阵列中邻近的孤子具有相同相位。这些离散 孤子串的稳定性显然值得进一步分析研究,比如是否 可以形成一个项链型的环形离散孤子串呢?是否可以 形成任意形状的孤子网络呢?要知道这样的孤子网络 光计算功能器件等^[25, 26]。

离散孤子标志着从线性到非线性,从连续到非连续,从相干到非相干人们对孤子认识的一个飞越。我 们期待这些结果能对自然界中存在着其它周期性非连续(离散)系统,如生物分子链,固体物理中电子波所 遇的晶格结构,以及玻色爱因斯坦凝聚中的周期光学 势阱等类似现象的研究有所启发。

4 结束语

弱光非线性光学是一个新兴的研究方向,尤其是 "量子相干巨非线性光学"刚刚萌芽,作者在光折变非 线性光学研究的基础上开展的介观量子相干光学以及 慢光巨非线性光学的研究,还只是刚刚起步,但是,从 还未成熟的研究结果和感性上而言,这一方向将带来 很多有趣的物理问题和研究乐趣,同时,它必将会成为 非线性光学应用领域中的一个重要的分支,将成为新 一代光子学器件的重要物理基础之一。

感谢美国 AFOSR, ARO 的资助; 感谢南开大学弱 光非线性光子学课题组全体成员卓有成效的工作; 感谢 CHEN, HU IGNARD, LO SEAVX, NOLTE, MART N, YANG, EUGENLEVA, CHR ISTO-DOUL DES 等富有成 果的合作。

参考文献

- LIU SM, GUO R, XU J J The photorefractive nonlinear optics and its application [M]. Beijing Science Press 2004 1~6(in Chinese).
- [2] SEGEV M, CROSIGNAN I B, YARIV A. Spatial solitons in photorefractive m edia [J]. Phys Rev Lett 1992, 68(7): 923~926.
- [3] HARRIS S.E. Electron agnetically induced transparency [J]. Physics Today, 1997, 50(7): 36~42
- [4] AKULSH N A M, BARRE RO S, LEZAM A A. Electrom agnetically induced absorption and transparency due to resonant two-field excitation of quasidegenerate levels in Rb vapor [J]. Phys Rev 1998, A57(4): 2996~ 3002.
- [5] ZIBROV A S, IUKN M D, N KNOV D E et al. Experimental demonstration of laser oscillation without population inversion via quantum interference in Rb [J]. Phys Rev Lett 1995, 75(8): 1499~1502.
- [6] HAU LV, HARR & SE, DUTTON Z et al. Light speed reduction to 17 metres per second in an ultracold atom ic gas [J]. Nature 1999, 397 (6720): 594~ 598
- [7] IUKN M D, FLE ISCHHAUER M, ZZBROV A S et al Spectroscopy in dense coherentmedia line narrowing and interference effects [J]. Phys Rev Lett 1997, 79(16): 959 ~ 2962
- [8] KONG Y F, XU J J PLANG G Y et al. Multifunctional photoelectric material—LN costal M]. Beijing Science Press 2005. 241~ 282 (in Chinese).
- [9] QIAOH J XU J J ZHANG G Q et al Ultraviolet photorefractivity features indoped lithium niobate crystals [J]. Phys Rev. 2004 B70(9): 094101-1-094101-11
- [10] XKHNN V, EGLITS R, KAPPHAN S et al. Polaronie-type excitons in ferroelectric oxides microscopic calculations and experimental
- m an ifestation [J]. Phys Rev, 2002, B65(10): 104304-1~104304-11
 XU JJ ZHANG GY, LIF et al Enhancement of ultraviolet photore-fraction in highly magnesium-doped lithium niobate crystals [J]. Opt Lett 2000, 25(2): 129~131.
- [12] Q IAO H J XU J J KONG Y F et al. UV photorefractive effect in N a⁺-doped lithium niobate crystals [J]. OSA T rends in Optics and Photonics(TOPS), 2001, 62: 490
- [13] Q IAO H J XU J J YU X J et al Two-wave coupling on zinc doped lith im nibbate crystals [J]. OSA Trends in Optics and Photonics (TOPS), 2003 87 166~171
- [14] TURUK N A V, SUDARSHANAM V S, SHAHR IAR M S et al. Observation of ultras low and stored light pulses in a solid [J]. Phys Rev Lett 2002, 88 (2): 023602–1~ 023602–4.
- [15] LN SH, HSU K Y, YEH P. Experimental observation of the slowdown of optical beams by a volume-index grating in a photorefractive LNbO₃ crystal [J]. Opt Lett 2000, 25(21): 1582~1584.
- [16] BIGELOW M S LEPESHK N N N, BOYD R W. Superlum inal and slow light propagation in a room-temperature solid [J]. Science 2003 301 (5630): 200~ 202
- [17] ZHANG G Q BO F, DONG R et al Phase-coupling-induced ultraslow light propagation in solids at room temperature [J]. Phys Rev Lett 2004 93 (13): 133903-1~ 133903-4.
- [18] ZHANG G Q, DONG R, XU J J G roup velocity reduction of light pulses in photorefractive two-wave mixing [J]. Chinese Physics Let ters 2003, 20(10): 1725~1728
- [19] ZHANG G Q. DONG R, BO F et al. Show down of group velocity of light by means of phase coupling in photorefractive two-wave mixing
 [J]. App10pt 2004, 43 (5): 1167~1173

(11)



Fig 5 Beam quality measurementwith CCD method

分别记为
$$w_{\mathfrak{k}}, w_{\mathfrak{k}}, \mathfrak{M}$$
, 则光束发散角为:

$$\begin{cases}
\theta_{x} = w_{\mathfrak{k}} f \\
\theta_{y} = w_{\mathfrak{k}} f
\end{cases}$$

把 CCD 相机移到凸透镜后面的束腰处,距离凸透镜为 D(实验中测得 $D \approx 480$ mm),用同样方法测量出束腰 大小 w_{02} 和 w_{02} ,则腔内束腰为:

$$\begin{cases} w_{0x} = w_{02x} f/(D - f) \\ w_{0y} = w_{02y} f/(D - f) \end{cases}$$
(12)

在 500W 输出功率下, 对应的抽运功率为 1600W, 测量 并计算得到光束发散角 $\theta_x = 1 \text{ Im rad } \theta_y = 10 \text{ m rad } w_{0x} = 2 36 \text{ mm}, w_{0y} = 0 65 \text{ mm}, \text{ 从而光束参量积为 26 mm} \cdot \text{m rad} \times 6 5 \text{ mm} \cdot \text{m rad} 换算成 M^2 因子为 20 \times 5,$

把实验结果与图 4比较可见,理论计算结果与实验结果基本一致,从而可以认为,前面对复合板条的热透镜分析以及谐振腔的分析都是合理的。凸透镜后面的束腰处的光斑分布如图 6所示。



Fig 6 Spot of the beam waist after the f = 30 cm lens

(上接第 584页)

- [20] CHEN Z, M IFCHELL M, SEGEV M et al. Self-trapping of dark in coherent light beams [J]. Science 1998, 280(5365): 889~892.
- [21] CHEN Z G, MART N H, EUGENIEVA E D et al Anisotropic enhancement of discrete diffraction and formation of two-dimensional discrete-soliton trains [J]. Phys Rev Lett 2004, 92 (14): 143902-1 ~ 143902-4
- [22] CHEN Z, MART N H, EUGEN EVA E D et al. Formation of discrete so libras in ligh ⊢ induced photon ic lattices [J]. Optics Express, 2005, 13(6): 1816~1826.

4 结 论

从理论上计算了二极管抽运Yb:YAG /YAG复合 板条的热透镜效应,考虑热透镜焦距并设计了适用于 高功率板条激光器的混合谐振腔,并分析了其激光输 出的光束质量。采用角抽运方法,实现了千瓦级 Yb:YAG板条激光器运转,在 500W 连续输出时,光束 质量*M*² 因子在宽度方向和厚度方向分别优于 20和 5、理论预测的光束质量因子与实验结果相符,结果有 力证明了本文中理论分析的正确性。

参考文献

- CHENAIS S BALEM BOIS F, DRUON F et al Thermal lensing in diode-pumped ytterbium lasers-part : theoretical analysis and wavefrontmeasurements [J]. IEEE JQ E, 2004, 40(9): 1217~1234.
- [2] ZHU G Zh, CHEN P F, ZOU X Fetal. Finite element analysis of laser medium's thermal-lens [J]. Caser T echnology, 2004, 28 (2): 208 ~ 212 (in Chinese).
- [3] ZHANG Q L, JIANG H H, Y N Sh T. Properties of LD edge-pumped Yb:YAG laser (H): baser Technology 2005 29(1): 82 ~ 86 (in Chinese).
- [4] BROWN D.N on linear thermal and stress effects and scaling behavior of YAG, stab amplifiers [J]. IEEE J Q E, 1998, 34(12): 2393~ 2402
 - 5] LU Q, GONG M I, LU F Y et al. 520W continuous-wave diode corner-pumped composite Yb: YAG slab laser [J]. Opt Lett 2005, 30 (7): 726~728
- 6] WALLACE J Commercial disk laser reaches 4 kW output [J]. Laser Focus W orkl 2004, 40(9): 19~20
- [7] CHEN Y, CHEN B, PATEL M K et al. Calculation of the malgradient-induced stress birefringence in slab lasers- [J]. IEEE J Q E, 2004, 40(7): 909~916.
- [8] HELLO P, DURAND E, FR IFSCH EL P. Them al effects in Nd:YAG slabs 3-D modelling and comparison with experiments [J]. Journal of M odem Optics, 1994, 41 (7): 1371~ 1390
- [9] WYNNE R, DANEU J FAN T Y. Them al coefficients of the expansion and refractive index in YAG [J]. ApplOpt 1999, 38(15): 3282 ~ 3284
- [10] ZHAO ChM, WEIGH. An investigation on the improvement of the beam quality of high average power solid-state lasers [J]. Opte-eleetronic Engineering 1997, 24(5): 50~58 (in Chinese).
- [23] CHEN Zh G, XU J J LOU C B. Novel discrete solitons in lightinduced photonic lattice [J]. Physics 2005 34(1): 12~ 17(in Chinese).
- [24] LOU C B, XU J J QIAO H J et al. Enhanced second-harmonic generation by means of high-power confinement in a photovoltaic solitoninduced waveguide [J]. Opt Lett 2004, 29(9): 953~ 955.
- [25] CHRISTODOUL DES D N, LEDERER F I, SIBERBERG Y. Discretizing light behaviour in linear and nonlinear waveguide lattices [J]. Nature, 2003, 424 (6950): 817~823
- [26] HOU Ch F, YUAN B H, XU K B R esearch progress of photorefraetive spatial optical soliton [J]. Laser Technology, 2000, 24(3): 167
 ~ 171(in Chinese).