淑 九 第9卷 第1期

具有去包层球锥透镜的多模光学纤维与 条形 DH GaAlAs 激光器之间的耦合

谢 黄 海 (中国科学院上海光机所)

提要:本文报导了采用去包层球锥透镜实现光纤维与条形 DH GaAlAs 激光器 之间高效率的耦合。从理论上分析了这种高效率耦合机理,并设计了这种透镜。实 验上获得了 90% 的耦合效率。实验也表明包层球锥透镜的耦合效率为最高,与理论 分析相一致。

Light coupling of stripe-geometry DH GaAlAs laser into etched-cladding tapered-spherical lens fibers

Xie Huanghai

(Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Academia Sinica)

Abstract: This paper reports the high efficient light coupling between stripe-geometry DH GaAlAs lasers and the multimode fibers by using etched-cladding tapered-spherical lenses at the ends of fibers. Mechanism of the high efficient coupling has been analysed theoretically and the lens has been designed. We have obtained a coupling efficiency of 90% experimentally. It is shown that the coupling efficiency of the etched-cladding tapered, spherical lens described here is the highest one. This result agrees with the theoretical analysis.

一、引言

将激光高效率地耦合入光纤维,是光纤 通讯的一个重要问题。目前已经报导了许多 实现高效率耦合的方法¹¹¹,其中在纤维端面 直接加工一个透镜为最方便,圆锥端面透 镜^[2,3]和去包层的半球端面透镜^[4,5]已被广 泛地采用。最近又报导了采用不去包层球锥 端面透镜,其耦合效率可达 83%^[6]。 多模光纤维与条形 DHGaAlAs 激光器 的光耦合,采用如图 1(a) 所示的圆锥端面透 镜,需要高质量的光学端平面。但制备困难, 并且直径比受到光纤维芯径和激光器发光区 尺寸的限制。采用如图 1(b) 所示的 去包层 的半球端面透镜,由于光纤维的数值孔径小, 耦合效率又受到限制。采用图 1(c) 所示的不 去包层的球锥透镜,由于包层太厚,也影响了 它耦合效率的提高。

收稿日期: 1981年4月1日。

· 20 ·





本文报导一种新的耦合方法,如图1(d) 所示。光纤维端面是一个由圆锥透镜和去包 层半球透镜组成的球锥透镜,为了与图1(c) 区别,称这种透镜为"去包层球锥透镜"。去 包层半球透镜的作用是增大纤维的接收角, 而圆锥透镜的作用是增加光纤维的有效数值 孔径。在实验上,获得了90%的耦合效率。

二、理论分析

假定条形 DH GaAlAs 激光器的光强分 布为高斯分布,激光器与光纤维之间的耦合 效率 η 可近似写成^[7]:

 $\eta = \operatorname{erf}\left[\frac{\tan\theta}{\tan\alpha}\right] [1 - R_0] \qquad (1)$

式中, θ 是光纤维的接收角; α 是激光器的光 束发散角; R_0 是光纤维端面的反射率。

对于一定的激光器来说,它的发散角是 不变的,分析光纤维和激光器之间的光耦合 效率,只要分析光纤维的接收角即可。

前面说过,我们把去包层球锥透镜看成 是圆锥透镜和去包层半球透镜组成的复合透 镜。关于半球透镜耦合已由文献[4,8]详细 地分析了。

图 2 为去包层球锥透镜和条形 DH GaAlAs 激光器的耦合模型。

从条形 DH GaAlAs 激光器射出的 某 光 线,与光纤维轴夹角为θ射到纤维端面,这个 光线的传播方程为:



图 2 去包层球锥透镜耦合模型

$$\gamma(\theta) = \sin^{-1} \left[\left(\frac{a}{r} + 1 \right) \sin \theta \right] \\ - \sin^{-1} \left[\frac{1}{n_1} \left(\frac{a}{r} + 1 \right) \sin \theta \right] - \theta \quad (2)$$

折射角 $\gamma(\theta)$ 是a/r的函数,不同的a/r值可以计算不同的 $\gamma(\theta)$ 。但这种光线是否在纤维芯内传播,还要受到三个不同边界条件的限制。

(1)"波导窗"限制

如果光线折射之后, γ(θ)大于光纤维全 内反射的临界角 γ₀

$$\gamma_0 = \sin^{-1} [NA/n_1] \tag{3}$$

式中 NA 是光纤的数值孔径。不满 足芯-包 层界面的全内反射条件,则不能在光纤内传播。

由于我们采用了圆锥透镜,光纤维的有效数值孔径增加了,根据文献[3]的计算,如 果圆锥的长度大于2毫米,则圆锥透镜的有效数值孔径[NA] eff 为:

 $[NA]_{eff} = R[NA]_0 \tag{4}$

式中 $R = a_2/a_1$ 称为直径比, a_1 和 a_2 分别是圆锥透镜两端面的直径; $[NA]_0$ 是光纤维的原数值孔径。光纤维全反射临界角 γ_0 变为

$$\gamma_0 = \sin^{-1} \left[\frac{R[NA]_0}{n_1} \right] \tag{5}$$

采用圆锥透镜之后, 放宽了"波导窗"限制,可以允许有小的 *a*/*r* 值。但是 *R* 不是无限制的,它要受到激光器的作用区条宽 *W* 的限制,最大直径比*R* max 为

$$R_{\rm max} = a_2/W \tag{6}$$

(2) "切向入射"限制

如果光线角 θ 大于透镜表面的切线角 θ_t ,

. 21

$$\theta_t = \sin^{-1} \left[\frac{r}{a+r} \right] \tag{7}$$

光线不落在透镜上,当然这些光线不会在光 纤维内传播。由于采用圆锥透镜之后,放宽 了"波导窗"限制,可允许小的 a/r 值,也就放 宽了"切向入射"限制。

(3)"芯孔径"限制

如果光线落在纤维芯外面的透镜上,不 管折射角如何,都不能在光纤维内传播,这种 "芯孔径"限制条件为

$$\frac{a+r}{r}\sin\theta = \sin\left[\theta + \sin^{-1}\frac{a_1}{2r}\right] \quad (8)$$

从式(8)可以看出,在一定a/r下, θ 的大小 还取决于 $a_1/2r$ 的值,当 $a_1/2r=1$ 时即半球 的直径等于圆锥端面的直径,芯孔径限制可 消失。但目前使用的光纤包层较厚,在制备 球透镜时,往往出现如图3所示的情况,图 3(a)的半球是扁平的,图3(b)的半球,纤芯 一部分被包层围住,它们的接收角受到"芯孔 径"条件的限制,影响了耦合效率。采用包层 部分去除或接近全部去除,尽可能地满足 $a_1/2r=1$ 条件,从而消除"芯孔径"的限制条 件。



图 3 形成半球透镜的常见情况

从上面分析可知,同时采用球透镜、圆 锥透镜和腐蚀包层三种方法,可以使条形 DH GaAlAs 激光器和多模光纤实现高效率 的耦合。

三、设 计

假定激光器在垂直于 p-n 结方向上光 束发散角为±45°,激光器作用条宽为15微 米,光纤维的芯径为60微米,外径为150微

. 22 .

米,数值孔径 [NA]。为0.17,纤维芯的折射 率 n₁=1.5。

要使激光器发出的光全部耦入光纤维的 芯内,就必须使光纤维的接收角等于或大于 激光器的光束发散角 ±45°。

"切向入射"条件 $\theta_{max} = 45^{\circ}$,根据(7)式求得 $a/r = 0.41_{\circ}$ 将 $n_1 = 1.5$,a/r = 0.41代入方程(2)得

 $\gamma(\theta) = \sin^{-1}[1.41\sin\theta]$

 $-\sin^{-1}[0.94\sin\theta] - \theta$

求出此式的极值,计算太麻烦,我们采用 图解法, 画出 a/r=0.41 的 $\gamma(\theta) \sim \theta$ 曲线, 如 图 4 所示。从曲线求得的极 值 为 14°, 说 明 $|\gamma(\theta)| < 14°$ 的光线都能在纤维芯内传播。



图4 a/r=0.41的 $\gamma(\theta)$ 曲线

根据 $\gamma_{max}(\theta) = 14^\circ$, 求得圆锥透镜纤维的有效数值孔径 [NA]_{eff}

 $[NA]_{eff} = n_1 \sin \gamma = 1.5 \times \sin 14^\circ = 0.36,$ 则圆锥透镜的直径比 R

 $R = [NA]_{eff}/[NA]_0 = 0.36/0.17 = 2.1$ 圆锥透镜的前端面直径 a_1 为

 $a_1 = a_2/R = 60/2.1 = 28(微 \%)$

a1大于激光器发光区的条宽15微米,所以设计是合理的。

圆锥透镜的前端面外直径 Do 则为

 $\Phi_0 = D/R = 150/2.1 = 71$ 微米

将 a/r = 0.41, $\theta = 45^{\circ}$, 代入"芯孔 径"条件方程得:

1.41 sin 45° = sin $\left(45^{\circ} + \sin^{-1}\frac{a_1}{2r}\right)$

解得 $a_1/2r = 0.7_{o}$

按照"芯孔径"条件限制,圆锥透镜外直

径 ¢ 应为

 $\phi = 2r = 28/0.7 = 40$ 微米

 ϕ 值比 Φ_0 值小,若不采用腐蚀包层,减 薄包层厚度,这样大的 $\Phi_0=70$ 微米形成的球 透镜,势必要受到"芯孔径"条件的限制,腐蚀 包层,减薄包层是必要的,至少应腐蚀掉包层 厚度t为

 $t = \Phi_0 - \phi = 71 - 40 = 31$ 微米

这样,我们设计了球锥透镜的几何参数和工 艺参数,只要把上述光纤维一端拉成圆锥,其 圆锥长度大于2毫米,并用化学腐蚀方法把 包层厚度腐蚀掉31微米,再在圆锥端面直径 为40 微米处作成一个直径为纤维外径的半 球透镜,便形成去包层的球锥透镜的光纤 维。

四、实验结果

在耦合实验中,我们使用数值孔径 [NA]。为0.17,纤维芯为60微米,外径为 150微米的多模梯度型石英光纤维。光纤维 在煤气火焰中慢慢地拉成圆锥透镜,然后用 饱和氢氟酸对包层进行腐蚀,再在交流电弧 火花下,在圆锥端面上作成一个半球透镜, 图 5 为这种去包层球锥透镜放大 50 倍的照 片,同时又给出了一根未经任何处理的光纤 维的照片,以示比较。



图 5 实物照片 上图为未经任何处理的光纤维; 下图为去包层球锥透镜的光纤维

实验用条形 DH GaAlAs 激光器,条宽为 15 微米,阈值电流为 160 毫安,工作电流为 180 毫安,发射激光功率为 1 毫瓦,激光束

在垂直于 p-n 结方向上, 在 1/e² 光强处的 发 散角为 ±45°。

我们作了下面二个耦合实验:

用5根50厘米长具有本文所述的去
包层球锥透镜的光纤维与激光器耦合,测得
耦合效率分别为90%、84%、85%、85%、
90%。

2. 在一根光纤维端面上,相继制成不去 **包层的球锥透镜、去包层的半球透镜和去包** 层的球锥透镜, 分别与激光器耦合。 实验结 果如下,不夫句层的球锥透镜,直径比 R 为 3. 半球的半径为30微米, 前端面外径为50 微米,测得耦合效率为70%。然后这一只不 去包层的球锥透镜用饱和氢氟酸腐蚀, 使包 层厚度减少,再作成半球透镜,其前端面外 径为30微米, 半球的半径为20微米, 测得 耦合效率为90%。切去去包层的球锥透镜, 再用饱和氢氟酸腐蚀,腐蚀之后光纤维的外 径为80微米,然后作成一个半球的半径为 45 微米的透镜,测得耦合效率为60%。可以 看出本文所述的去包层球锥透镜的耦合效率 为最高,与我们的理论分析相一致。上述透 镜的几何参数都是用投影仪观察测量的,投 影仪的放大率为100。

参考文献

- [1] 虞丽生; «光学纤维通信中的光耦合», 邮电出版社, 1979年。
- [2] B. S. Kawasaki; Electronics Letter, 1976, 12, 607.
- [3] 刘弘度等;"具有端面圆锥透镜的折射率台阶分布多 模光纤与 GaAlAs/GaAs 条形双异质结激光器的耦 合",第五届欧洲光通信会议,1979年。
- [4] 聂朝江;"条形 DHGaAs 激光器与多模光纤维间光 耦合的理论分析及其实验结果",上海光机所第二届 科学报告会报告,1979年。
- [5] C. C. Timmerman; Appl. Phys., 1976, 15, 2432.
- [6] H. Kuwahara; Proc. IEEE, 1979, 67, No. 10, 1456.
- [7] 谢黄海等; "GaAs 双异质结激光器与多模光纤的耦合",同[4]。
- [8] C. A. Brackett; J. Appl. Phys., 1974, 45, 2636.

. 23 .