↓ 國 浇 究 第10卷 第4期

带金属包复的渐变折射率波导

林盛强 李玉善 金 锋

(中国科学院长春物理所)

提要: 在离子交换玻璃波导上, 沉积一层金属 Ag, 制成带金属包复的渐变折射率波导。利用射线光学方法求出本征值。实验结果表明其有效折射率的测量值与理论值相符。

Graded refractive index waveguides with metal-cladding

Lin Shengqiang, Li Yushan, Jin Feng (Changchun Institute of Physics, Academia Sinica)

Abstract: On the glass waveguide formed by ion exchange, a silver metal layer is deposited, thereby the graded refractive index waveguide with metal-cladding is made. Eigenvalues are solved by ray-optics method. Experimental results show that the measured values of effective refractive indices agree with the theoretical ones.

一、引 言

在集成光路中,许多光波导器件往往需 要在介质波导上沉积一层金属膜才能构成。 例如,薄膜激光器和光波导探测器的电极,电 -光和磁-光波导调制器的电极,声-光波导调 制器的电-声换能器、偏振器和滤模器等有些 无源光波导器件,均需要附一层金属膜。

带金属包复的介质波导与一般介质波导 相比,其传播特性有显著差别。对它的深入 研究,不仅便于弄清一大类光波导器件的机 理,而且有助于探索新型光波导器件。在集 成光路中,经常采用 Ti 扩散 LiNbO₃ 波导和 离子交换玻璃波导等渐变 折射 率 波导。因 此,研究带金属包复的渐变折射率波导的传 播特性是很有意义的。

以往的研究工作绝大部分是在带金属 包复的平板波导上进行的,它的波导折射率 是阶跃分布的,处理边值问题虽比不带金属 包复的平板波导复杂一些,但从麦克斯韦方 程出发,也能够推导出简单的解析本征值方 程。与此相反,对于带金属包复的渐变折射 率波导,从麦克斯韦方程出发,严格处理边 值问题是一件比较复杂的事情。我们在离子 交换玻璃波导上,沉积一层金属 Ag,研制出 带金属 包复的渐变折射率波导。用射线 光学方法求出本征值,并与测量结果做了 比较。

收稿日期: 1982年5月11日。

. 232 .

二、本征值方程

带金属包复的渐变折射率波导及其坐标 系如图 1 所示,其中 *x* 和 *z* 轴分别与波导的 厚度方向和波导轴一致,*M* 为金属层的折射 率,*n*(*x*)为导波层的折射率。金属折射率可 由复数表示:

 $M^2 = K = K_r + jK_j \tag{1}$



图1 带金属包复的渐变折射率波导及其坐标系 式中, K 为金属层的相对介电常数, K, 和K, 分别为其实部和虚部。导波层的折射率可表 示为:

$$n^{2}(x) = n_{b}^{2} + (n_{s}^{2} - n_{b}^{2})f(x)$$
 (2)

式中 n_s 和 n_b 分别为介质波导表面(x=0)和 衬底(x→∞)的折射率; f(x)为折射率分布函 数,在x=0处取1,随x的增加单调地减至 零。由于金属折射率是复数,故带金属包复 的介质波导的本征值也是复数。本文不求解 复数本征值,只在特定情形下求本征值的实 部。

当金属介电常数的实部远大于虚部的情 形下,即:

$$|K_r/K_j| \gg 1 \tag{3}$$

可以忽略介电常数的虚部,采用射线光学方法,不难推得带金属包复的渐变折射率波导的本征值方程^{[11}:

$$k \int_{0}^{x_{\nu}} \left[n^{2}(x) - M_{\nu}^{2} \right]^{1/2} dx = \nu \pi + \frac{\pi}{4} + \phi_{mg}$$
(4)

式中, $k = 2\pi/\lambda$ 和 λ 分别为光波在真空中的 传播常数和波长; ν 为波导模的模阶数, 它取 从零开始的正整数; M_{ν} 为 ν 阶模有效折射 率的实部, $M_{\nu k}$ 为沿 z 方向的传播常数; x_{ν} 为 ν 阶波导模光学隧道点(即光线拐点)的坐 标; $2\phi_{mg}$ 为金属与波导界面上的反射相移:

$$\phi_{mg} = \tan^{-1} \left(\frac{n_s^2}{K_r} \right)^{\circ} \left(\frac{M_\nu^2 - K_r}{n_s^2 - M_\nu^2} \right)^{\frac{1}{2}} \quad (5)$$

式中, $\rho = 0$ 和1分别对应于TE 模和TM 模。

我们在实验中采用了带金属(Ag)包复的离子交换玻璃波导,导波层的折射率分布函数为二次多项式^[2]:

$$f(x) = 1 - \left(\frac{x}{d}\right) - b\left(\frac{x}{d}\right)^{\mathbf{s}} \tag{6}$$

因此, 折射率分布为:

$$n^{2}(x) = n_{s}^{2} - (n_{s}^{2} - n_{b}^{2}) \left[\left(\frac{x}{d} \right) + b \left(\frac{x}{d} \right)^{2} \right]$$

$$\tag{7}$$

式中, d 为有效扩散深度, b 为二次项系数。 金属 Ag 在 6328Å 激光波长上的介电常数 为^[11]:

$$\begin{cases} K = -16.32 - j0.5414 \\ K_r = -16.32, \ K_j = -0.5414 \end{cases}$$
(8)

实部远大于虚部。将(7)式代入(4)式,利用 光学隧道点的性质 $n(x_v) = M_v$,推得带金属 (Ag)包复的离子交换玻璃波导的本征 值方 程.

$$\frac{kd}{4b} \left[\frac{H}{\sqrt{4b} (n_s^2 - n_b^2)} \left(\frac{\pi}{2} - \sin^{-1} \sqrt{\frac{n_s^2 - n_b^2}{H}} \right) - \sqrt{n_s^2 - M_\nu^2} \right] = \nu \pi + \frac{\pi}{4} - \tan^{-1} \left| \frac{n_s^2}{K_r} \right|^\rho \left(\frac{M_\nu^2 + |K_r|}{n_s^2 - M_\nu^2} \right)^{1/2}$$
(9)

式中,

 $H = (n_{\rm s}^2 - n_b^2) + 4b \left(n_{\rm s}^2 - M_\nu^2 \right) \qquad (10)$

对于给定的波导参数 $n_s, n_b, d \to h$,由式(9) 可以求得波导模的有效折射率 M_{ν} 。利用(4) 和(9)式只能给出本征值的实部,求复数本征 值需要发展能处理复数本征值的近似方法。

.233 .

三、 本征值的测量

将载物片玻璃衬底浸入 320° C 的硝酸银 溶液,扩散 1 分钟, $Ag^+ \leftrightarrow Na^+$ 离子相互交换 而形成渐变折射率波导。它在 6328Å 激光 波长携带两个 TE 模和两个 TM 模。利用棱 镜耦合器测量其有效折射率 N_{ν} , 列入表 1。

表 1 离子交换玻璃波导有效折射率 N_ν 的测量值(λ=6328Å)

有效折射率	TE 模	TM 模
No	1.5538	1.5525
N1	1.5141	1.5130

对于折射率的二次多项式分布式(7),离 子交换玻璃波导的本征值方程^[30]为:

$$\frac{kd}{4b} \left[\frac{Q}{\sqrt{4b(n_s^2 - n_b^2)}} \left(\frac{\pi}{2} - \sin^{-1} \sqrt{\frac{n_s^2 - n_b^2}{Q}} \right) - \sqrt{n_s^2 - N_\nu^2} \right] = \nu \pi + \frac{\pi}{4} + \tan^{-1} (n_s^2)^{\rho} \left(\frac{N_\nu^2 - 1}{n_s^2 - N_\nu^2} \right)^{1/2}$$
(11)

式中,

$$Q = (n_s^2 - n_b^2) + 4b(n_s^2 - N_\nu^2)$$
(12)

 ρ 的意义同前。将表 1 的有效折射率 N_* 的测量值代入式(11),得到联立的四个本征值方程。利用电子计算机,由非线性方法求出四个波导参数: $n_s = 1.5950, n_b = 1.5000, d = 2.4$



微米、b=0.62。在这一离子交换玻璃波导上 利用真空蒸发的方法,沉积一层约 1000Å 厚 的金属 Ag 膜。由于此厚度大于光波在金属 层中的渗透深度,所以在理论处理上将 Ag 膜 视作无限厚的金属层。将上述波导参数代入 式(9),利用电子计算机,求出带金属(Ag)包 复的离子交换玻璃波导的有效折射率 M_{ν} 与 扩散深度 d 的定量关系,并画出 TE₀、TE₁、 TM₁和 TM₂ 模的 $M_{\nu} \sim d$ 理论曲线(见图 2)。

在带约 1000Å 厚金属包复的介质波导中,利用棱镜耦合器能够激励各阶 TE 模和除基模以外的 TM 模。这些模式的传播损耗较小,用肉眼能够观察到导波在波导中的传输条纹。利用棱镜耦合器测量 TE₀、TE₁、TM₁和 TM₂模的有效折射率,列入表 2。并用▲点示于图 2 M₂~d 曲线上。至于传播损耗很大的 TM₀模,采用光电装置,通过探测棱镜底的反射光强随入射角的变化,测量出同步入射角,从而确定其有效折射率。由于条件限制,我们未能测量 TM₀模的有效折射率。

表 2 带金属 (Ag) 包复的离子交换玻璃波 导的有效折射率 M_v 的测量值 ($\lambda = 6328$ Å)

有效折射率	TE 模	TM 模
Mo	1.551	没有测量
<i>M</i> ₁	1.512	1.540
M_2	被截止	1.509

由图 2 可以看到,有效折射率 M,的测量值与理论值符合得很好。至于其差别较明显的 TM 模,测量值和理论值相差约 0.3%,这是在忽略介电常数虚部而引起的误差范围以内。这就说明,对于有些金属包层(如 Ag),忽略其介电常数的虚部,利用射线光学方法,也能够求得近似程度较高的本征值。

参考文献

- T. Tamir, "Integrated Optics", Springer-Velag, Berlin Heidelberg, New York (1975), Chap. 2.
- [2] G. Stewart et al.; IEEE J. Quant. Electr., 1977, QE-13, 192.