#### 激 光 第9卷 第12期

# 一种计算稳定腔光束参数的方法

(中国科学院福建物构所)

提要:采用一种等价腔,利用 ABCD 定律得到了腔镜上光束参数 和 等 价 腔 透射光线传递矩阵( $M_T = M_1 \cdot M_2 \cdot \dots \cdot M_N$ )元的关系式,与光线传递矩阵的自治场方法比较减少了(N-2)个二阶矩阵,从而简化了计算过程。文中还对结果的正确性进行了验证。

# A method for calculation of beam parameters in stable optical resonators

#### Shen Hongyuan

(Fujian Institute of Matter Structure, Academia Sinica)

**Abstract**: An equivalent resonator has been proposed. By adopting the ABCD law, we are able to establish an expression, which represents the relation between the optical beam parameters and the transmission ray-transfer matrix of the equivalent resonator. In comparison with the self-consistent method of ray-transfer matrix, it reduces (N-2) second-order matrices, thus simplifying the calculation process, and the validity of calculation results are also checked.

# 一、引 言

在旁轴光线近似下,通常采用成像法或 光线传递矩阵的自洽场法求解含有光具组谐 振腔的光束参数。在计算中,前者首先必须求 出与原谐振腔等价空腔的g 参数;后者则要 计算光线通过腔内光学元件一周往返的光线 传递矩 阵  $M_r = M_1 \cdot M_2 \cdots M_N \cdots M_3 \cdot M_2$ , 对由 N 个光学元件组成的谐振 腔,要计算 2(N-1)个二阶矩阵的乘积,这一计算是颇 繁杂的。

实际上, 腔内振荡模式确定后, 二个腔镜 上的光斑和波前曲率具有确定的关系。考虑 这种关系并利用复数曲率半径的 *ABCD* 定 律后,利用透射光线传递矩阵 $M_T = M_1 \cdot M_2$ …… $M_N$ 求解稳定腔的光束参数,只需计算 N 个二阶矩阵的乘积。

# 二、腔镜上光束参数与透射光线 传递矩阵元间关系的求解

对于图1 所示含有 N 个光学元件的 谐振腔,利用光线传递矩阵的自治场法求解腔 的光束参数时,首先要计算光线通过这些光 学元件一周往返的光线传递矩阵 M<sub>r</sub>:

$$M_r = \begin{pmatrix} A_r & B_r \\ C_r & D_r \end{pmatrix}$$

收稿日期: 1981年12月26日。



图1 含有 N 个光学元件的谐振腔

对特定的谐振腔, 腔内可存在的振荡模式是 确定的, 二个腔镜上光斑大小和曲率半径具 有确定的关系,如 TEMoo 模在二个腔镜上的 光斑尺寸之比与它们的g参数的关系为:

$$\frac{W_1^2}{W_2^2} = \frac{g_2}{g_1},$$
 (1)

考虑这种关系并利用复数曲率半径 q 的 ABCD 定律,可以得到腔镜上光束参数与透 射光线传 递矩阵  $(M_T = M_1 \cdot M_2 \cdot \dots \cdot M_N)$ 元 的关系。

为了简化计算起见,我们构作一个与图 1谐振腔等价的谐振腔(见图2),用焦距为 R1、R2的薄透镜和二个紧贴薄透镜的平面腔 镜取代图1中曲率半径为 R1, R2 的球面腔 镜,取代前后镜孔径不变。图2等价腔中薄 透镜到光具组端面的距离与图1谐振腔球面 胶镜到光具组端面的距离相等。所以原谐振 腔腔镜上的光束参数,实际上是图2等价腔 中售距为 R1 R。 蒲诱镜背着平面腔镜一侧 光束的参数。根据几何光学,薄透镜二侧 的光斑大小相等; 波前曲率半径由下式决 定.



图1谐振腔的等价谐振腔 图 2

由于图2等价腔中振荡模的波前必定与腔镜 曲率重合,平面腔镜的曲率  $R = \infty$ , 由(2)式 即得焦距 R1、R2 薄透镜背着平面腔镜一侧 的波前曲率半径分别为 R1, R2, 也即与原谐 振腔的球面腔镜的曲率半径相等, 这是图1 谐振腔中振荡模必须满足的。因此,当我们 求出图2等价腔的光束参数后,立即可以得 到待求的谐振腔腔镜上的光束参数。

等价腔中,光线通过 N 个光学元件的透 射光线传递矩阵 Mr 为

$$M_{T} = \begin{pmatrix} A_{T} & B_{T} \\ C_{T} & D_{T} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{R_{2}} & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & l_{2} \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 - \frac{h_{2}}{f}, & h_{1} + h_{2} - \frac{h_{1}h_{2}}{f} \\ -\frac{1}{f}, & 1 - \frac{h_{1}}{f} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & l_{1} \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{R_{1}} & 1 \end{pmatrix}$$
$$= \begin{pmatrix} 1 - \frac{h_{2}}{f} - \frac{l_{2}}{f} - \frac{L}{R_{1}} & L \\ -\frac{1}{R_{2}} \left[ \left( 1 - \frac{h_{2}}{f} - \frac{l_{2}}{f} \right) - \frac{L}{R_{1}} \right] - \frac{1}{f} \left( 1 - \frac{l_{1}}{R_{1}} \right) - \frac{1}{R_{1}} \left( 1 - \frac{h_{1}}{f} \right), & 1 - \frac{h_{1}}{f} - \frac{l_{1}}{f} - \frac{l_{1}}{R_{2}} \end{pmatrix} \end{pmatrix}$$
 (3)

f / 1 2 (1

工生

f f

(6)

实际上, 将图1谐振腔用厚透镜成像法得到 与原腔等价的空腔,它的有效长度 L 和 g 参 数  $g_1$ ,  $g_2$  分别就是(3)式中的  $B_T$ ,  $A_T$  和  $D_T$ , 用它们表示(3)式,得到

$$M_{T} = \begin{pmatrix} A_{T} & B_{T} \\ C_{T} & D_{T} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} g_{1} & L \\ \frac{1}{L} (g_{1}g_{2} - 1) & g_{2} \end{pmatrix}$$

$$(5)$$

(5) 式矩阵元满足对易关系

等价腔平面腔镜上的光束参数可利用复 数曲率半径  $q\left(\frac{1}{q_i} = \frac{1}{R_i} - j\frac{\lambda}{\pi W_i^2}\right)$ 的 ABCD

 $A_T D_T - B_T C_T = 1$ 

定律求解。若平面腔镜上的光斑半径分别为 W1 和 W2,利用 ABCD 定律

$$\frac{1}{R_2} - j \frac{\lambda}{\pi W_2^2}$$

$$= \frac{C_T + D_T \left(\frac{1}{R_1} - j \frac{\lambda}{\pi W_1^2}\right)}{A_T + B_T \left(\frac{1}{R_1} - j \frac{\lambda}{\pi W_1^2}\right)}, \quad (7)$$

由上式得

$$W_{2}^{2} = \frac{W_{1}^{2} \left[ \left( A_{T} + \frac{B_{T}}{R_{1}} \right)^{2} + B_{T}^{2} \left( \frac{\lambda}{\pi W_{1}^{2}} \right)^{2} \right]}{\left[ D_{T} \left( A_{T} + \frac{B_{T}}{R_{1}} \right) - B_{T} \left( C_{T} + \frac{D_{T}}{R_{1}} \right) \right]},$$
(8)

 $\frac{1}{R_2}$ 

$$=\frac{\left(C_{T}+\frac{D_{T}}{R_{1}}\right)\left(A_{T}+\frac{B_{T}}{R_{1}}\right)+B_{T}D_{T}\left(\frac{\lambda}{\pi W_{1}^{2}}\right)^{2}}{\left(A_{T}+\frac{B_{T}}{R_{1}}\right)^{2}+B_{T}^{2}\left(\frac{\lambda}{\pi W_{1}^{2}}\right)^{2}},$$
(9)

考虑  $R_1 = \infty$  以及(6)式后, (7)式和(8)式变成

$$W_2^2 = W_1^2 \left[ A_T^2 + B_T^2 \left( \frac{\lambda}{\pi W_1^2} \right)^2 \right],$$
 (10)

$$\frac{1}{R_2} = \frac{A_T C_T + B_T D_T \left(\frac{\lambda}{\pi W_1^2}\right)^2}{A_T^2 + B_T^2 \left(\frac{\lambda}{\pi W_1^2}\right)^2}$$
(11)

结合(1)式和(5)式,得到

$$\frac{W_1^2}{W_2^2} = \frac{D_T}{A_T},\tag{12}$$

将(12)式代入(10)式,得到

$$W_1^4 = -\left(\frac{\lambda}{\pi}\right) \frac{B_T D_T}{A_T C_T},\tag{13}$$

$$W_2^4 = -\left(\frac{\lambda}{\pi}\right) \frac{A_T B_T}{C_T D_T} \,$$
 (14)

将(12)式代入(11)式,并注意对易关系,得到

$$\frac{1}{R_2} = \frac{0}{\frac{A_T}{D_-}},\tag{15}$$

也即  $R_2 = \infty$ ,这与图 2 等价腔中腔镜是平镜 一致。

求出等价腔透射光线传递矩阵后,即能

由(13)、(14)式得到原谐振腔腔镜上的光斑 大小,波前曲率与腔镜曲率相同。

## 三、结果正确性的验证

$$\begin{array}{l}
\left( 5 \right)$$
式与(13)、(14)式结合,得到  
 $W_{1}^{4} = \left( \frac{\lambda L}{\pi} \right)^{2} \frac{g_{2}}{g_{1}(1 - g_{1}g_{2})},$   
 $W_{2}^{4} = \left( \frac{\lambda L}{\pi} \right)^{2} \frac{g_{1}}{g_{2}(1 - g_{1}g_{2})},$  (16)

二镜上波前曲率半径分别为 R1 和 R2。

图 1 所示谐振腔腔镜上的光束参数还可 以利用光线传递矩阵的自洽场法和厚透镜成 像法求解。利用光线传递矩阵的自洽场方法 求解谐振腔的光束参数时,首先要求出一次 往返的矩阵 *M*<sub>r</sub>。经适当运算后,得到:

$$A_{r} = 4g_{1}g_{2} - 2g_{2}\left(1 - \frac{l_{2} + h_{2}}{f}\right) - 1,$$

$$B_{r} = 2Lg_{2},$$

$$C_{r} = \frac{2}{L} \left[2g_{1}g_{2}\left(1 - \frac{l_{2} + h_{2}}{f}\right) - g_{2}\left(1 - \frac{l_{2} + h_{2}}{f}\right)^{2} - g_{1}\right],$$

$$D_{r} = 2g_{2}\left(1 - \frac{l_{2} + h_{2}}{f}\right) - 1,$$
(17)

腔镜上的光斑半径 W<sub>1</sub> 和曲率半径 R<sub>1</sub> 可由下式得到<sup>[1]</sup>

$$W_{1}^{4} = \left(\frac{\lambda}{\pi}\right)^{2} \frac{4B_{r}^{2}}{\left[4 - (A_{r} + D_{r})^{2}\right]}$$
(18)

$$R_1 = \frac{2B_r}{D_r - A_r}$$
 (19)

将(17)式代入(18)式和(19)式得到

$$W_1^4 = \left(\frac{\lambda L}{\pi}\right)^2 \frac{g_2}{g_1(1-g_1g_2)}, \qquad (20)$$

$$R_1 = R_1 \tag{21}$$

比较(16)和(20)式,以及波前曲率半径的结 果看到二种方法得到的结果是一致的。

另外利用厚透镜成像法求解图1所示谐 振腔腔镜上的光束参数时,得到等价空腔的 参数为<sup>[3,3]</sup>:

.751 .

$$N = \frac{a^{2}}{\lambda L},$$

$$g_{1} = 1 - \frac{h_{2}}{f} - \frac{l_{2}}{f} - \frac{L}{R_{1}},$$

$$g_{2} = 1 - \frac{h_{1}}{f} - \frac{l_{1}}{f} - \frac{L}{R_{2}},$$

$$L = l_{1} \left(1 - \frac{h_{2}}{f}\right) + l_{2} \left(1 - \frac{h_{1}}{f}\right)$$

$$+ h_{1} + h_{2} - \frac{h_{1}h_{2}}{f} - \frac{l_{1}l_{2}}{f} \qquad (22)$$

腔镜上基模光斑半径为:

$$W_1^4 = \left(\frac{\lambda L}{\pi}\right)^2 \frac{g_2}{g_1(1-g_1g_2)}$$

$$W_2^4 = \left(\frac{\lambda L}{\pi}\right)^2 \frac{g_1}{g_2(1-g_1g_2)}$$

在腔镜上,光束波前与镜曲率半径相同。 这 与前面二种方法得到的结果完全一致。

#### 参考文献

- [1] H. Kogelnik; Bell System Tech. Journal, 1965.
   44, 2017.
- [2] Jurg Steffen et al.; IEEE J. Quant. Electr., 1972, QE-8, No. 2, 239
- [3] 物质结构研究所二室一组;《激光》, 1975, 2. No. 3, 33.

(上接第756页)

比较图 6 和图 7, 预电离电子密度较低者, 输入的放电能量反而较大, 其原因主要是由于 气体击穿以前出现了一个电压高峰, 因此在 放电的起始阶段注入了较多的能量。两者的 输入电能之比  $E_{x-ray}/E_{eb}=1.6$ , 而激光输出 能量之比  $Q_{x-ray}/Q_{eb}=1.8$ 。

三、结 束 语

电子束预电离能产生比 X 光预电离大 二、三个数量级的预电离电子密度,但对自持 雪崩放电激励准分子激光器而言,过高的初 始电子密度对提高激光输出能量并无益处。 X 光预电离已能产生足够的预电离电子密 度,并由于X 光具有很强的穿透能力,能在大 体积、高气压放电器件中产生均匀的预电离。 再考虑到当用作 X 光管时,电子枪窗口可

比款(16) 刑(20)或, 以及被前出率半径的结果并到三种方法得到的结果是一致的。 死并到三种方法得到的结果是一致的。 为外利用厚透管成做法术解阅工房示错 指配控修上的先束参数时,得到等价空间的 以用较厚的箔与放电室隔离,因而可以承受 较高的气压与热负载。因此对于应用于高气 压及重复频率准分子激光器,X光预电离优 于电子束预电离。

### 参考文献

- [1] 林绍基等; 《电子学报》, 1981, No. 5, 70.
- [2] Z. Rozkwitalski; J. Appl. Phys., 1980, 51, 2267.
- [3] 郑承恩; 《激光》, 1981, 8, No. 2, 5.
- [4] S. J. Kast, Charles Cason; J. Appl. Phys., 1973, 44, 1631.
- [5] B. W. Schumacher; in "Electron and Ion Beam Science and Technology", edited by R. A. Bakish, 1965, p21.
- [6] C. M. Davisson, R. D. Evans; Review of Modern Physics, 1952, 2, 79.
- [7] S. C. Lin, J. I. Levatter; Appl. Phys. Lett., 1979, 34, 505.
- [8] S. Sumida et al.; Review of Laser Engineering, 1979, 7, 297.