激光技術 Vol.11,No.2

TEA CO2 激光器放电参数的计算及测量

陈义红 李万荣 刘扬满 丘军林

(华中工学院激光研究所)

本文针对 Blumine 型激励电路,对TEA CO2 激光器的充电过程、预电离过 程和主放电过程的电路参数作了理论计算,并通过实验测量了这些参数。理论与实 验很好地吻合。

一、引 盲

自从第一台 TEA CO₂ 激光器问世以来^[1],人们对紫外预电离脉冲激光器进行了大量的 研究。为了设计最佳的激励电路,预示激光器的工作特性,从理论上研究激光器的放电参数 是非常重要的。本文针对 Blumine 型激励电路,对激光器的充电过程、预电离过程和 主 放 电过程的电路参数作了详细的理论计算,并由实验得到了验证。

二、实验装置 简述

实验所用激光器是我们自己设计的,阴阳极是用合金铝制作的 Rogowski 电极,放电体



图 1 激光器结构横截面示意图。 1.有机玻璃圆筒; 2.铝板; 3.电视

收稿日期: 1986年10月16日。



图 2 Blumine 型激励电路原理图

+ 30 +

积为600×38×30mm³, 激光管是有机玻璃圆筒。为了形成均匀放电, 采用了火花紫外预电 离。预电离是在主电极两侧各装一排电容,电容器的一端与主电极相连,另一端与相应的另 一电容器形成火花间隙,每个电容器的电容量为: C₃=680pF,共用电容器26×4=104个, 如图 1 所示。

三、放电参数的计算

1. 激励电路参数的计算

我们用 Blumine 型电路作为激光器的激励电路,其原理见图 2。 首先高压源通过 电 \mathbf{R}_1 和 \mathbf{R}_2 分别向储能电容 \mathbf{C}_1 和 \mathbf{C}_2 充电。设高压源HV的电压为 \mathbf{V}_0 伏,则充电回路方程为:

 $V_{c_1}(t) = V_0 [1 - \exp(-t/\tau)]$ (1)

式中, $\tau = R_1 C_1$

t

将 $R_1 = 51k\Omega$, $C_1 = 0.064\mu$ F 代入 (2) 式, 得 $\tau = 3.3$ ms

当一触发脉冲使火花隙SG击穿时,C₁和SG组成一放电回路,即LC反转回路,其等效电路



图 3 LC 反转回路

图4 反转回路中电压、电流波形

见图 3,图中L'为回路分布电感及SG和C₁内感之和,即 L'=L_{c1}+L_{sc}+L_F^g, R'亦为回 路中各部分电阻之和,即 R'=R_{c1}+R_{sc}+R_F^g。由于实验中重复率很低,可认为触发时 刻 t=0 的电容C₁上的电压为V₀,则C₁上的电压、电流变化规律为[²];

$$V_{c_1}(t) = V_0 \csc \varphi_0 \exp \left(-\frac{R'}{2L'} t \right) \sin(\omega t + \varphi_0)$$
 (3)

$$i(t) = \frac{V_0}{\omega L'} \exp\left(-\frac{R'}{2L'}t\right) \sin(\omega t)$$
 (4)

式中,

$$\omega = \left[\frac{1}{L'C_1} - \left(\frac{R'}{2L'} \right)^2 \right]^{1/2}$$
 (5)

$$\varphi_{0} = tg^{-\nu} \left[\sqrt{\frac{R'}{L'C_{1}} - \left(\frac{R'}{2L'}\right)^{2}} / \left(\frac{R'}{2L'}\right) \right] \qquad (6)$$

根据文献[3, 4], 取 $L_{sc} = 40$ nH, $R_{sc} = 0.5\Omega$ 。导线电感和电阻远小于电容内感和内

• 31 •

(2)

阻,故忽略。经实剂, $L_{c_1} = 0.0826\mu$ H, $R_{c_1} = 0.23\Omega$, $L_{c_2} = 0.1165\mu$ H, $R_{c_2} = 0.156\Omega$ 。 故L' = 0.1226 μ H, R' = 0.73 Ω , $C_1 = 0.064\mu$ F, $C_2 = 0.4\mu$ F。

將上述值代入(3)~(6)式,得:

 $V_{c_1}(t) = 1.05 V_0 \exp(-2.98 \times 10^6 t) \sin(10.9 \times 10^6 t + 1.26)$ (7)

 $i(t) = 0.748 V_0 \exp(-2.98 \times 10^6 t) \sin 10.9 \times 10^6 t)$ (8)

根据上面两式作图 4, 图中周期为

$$\Gamma = \frac{2\pi}{\omega} = 0.576 \text{ (us)}$$
 (9)

这时激光器预电离之前两极间电压为

15

1.0

05

图 5

Vba(t)/Vo

$$\mathbf{V}_{ba}(t) = \mathbf{V}_{0} \left[1 - \csc \varphi_{0} \exp \left(-\frac{\mathbf{R}'}{2\mathbf{L}'} t \right) \sin \left(\omega t + \varphi_{0} \right) \right]$$
(10)

根据上式作图 5, 我们求得 Vt. 达到最大值所需时间为

1.0

t(MS)

预电离前电极两端电压

0.5

$$t = \frac{1.5 \pi - \phi_0}{\omega} = 0.317 \,\mu s$$
 (11)

这时求得激光器电极两端所能得到的最大





设在 t₁ 时刻预电离开始,此时 C₁ 上电压 为 V₀1,由于充电速率远小于放电速率,故认



为放电期间充电对其无影响,这时放电回路如图 6 所示,各电流假定方向已在图中给出。根据基尔霍夫定理写出方程

$$L_{sc} \frac{d i_{1}(t)}{d t} + R_{sc} i_{1}(t) = R_{c_{1}} i_{2}(t) + L_{c_{1}} \frac{d i_{2}(t)}{d t} + \frac{1}{C_{1}} \int i_{2}(t) d t$$
$$= \left(\frac{1}{C_{2}} + \frac{1}{C_{p}}\right) \int i_{3}(t) d t + L_{c_{2}} \frac{d i_{3}(t)}{d t} + R_{c_{2}} i_{3}(t)$$
(13)

t

将预电离开始的时刻定义为方程 (13) 的起始时刻,则初始条件为

$$i_{2}(t=0) = -\frac{V_{0}}{\omega L'} \exp\left(-\frac{R'}{2L'}t_{1}\right) \sin(\omega t_{1}) = I_{0}$$
(14)

$$L_{c_1} \frac{d_{i_2}}{d_t} (t=0) = V_{o_1}$$
 (15)

$$i_{3}(t=0) = 0$$
 (16)

$$L_{c_2} - \frac{d_{i_3}}{d_t} (t = 0) = V_0$$
 (17)

运用以上初始条件,我们可以求得:

$$i_{2}(t) = \frac{V_{01}}{\omega_{2} L_{c1}} \exp(-\alpha t) \sin(\omega_{2} t + \phi_{01})$$
(18)

$$i_{3}(t) = \frac{V_{0}}{\omega_{3} L_{c_{2}}} \exp(-mt) \sin(\omega_{3} t)$$
(19)

式中,
$$\varphi_{01} = \sin^{-1}(1_0 \, \Theta_2 / V_{01})$$

 $\alpha = (2R_{5G} + R_{C_1}) / [2 (2L_{5G} + L_{C_1})]$
 $\Theta_2 = [4 (2L_{5G} + L_{C_1}) / C_1 - (2R_{5G} + R_{C_1})^2]^{1/2}$
 $/ [2 (2L_{5G} + L_{C_1})]$
 $m = (2R_{5G} + R_{C_2}) / [2 (2L_{5G} + L_{C_2})]$
 $\Theta_3 = [4 (2L_{5G} + L_{C_2}) (-\frac{1}{C_2})^{-\frac{1}{C_P}})^{1/2}$
 $/ [2 (2L_{5G} + L_{L_2})]$
 $C_P = 680 \times 26 = 17680 (pF) - \overline{m} \oplus \overline{m}$
 $\& \oplus \overline{P}$
 $(\lambda \square E m \acute{e}, \pi \cup 10^6 t) + \varphi_{01})$ (20)
 $i_3(t) = 0.5V_0 \exp(-2.94 \times 10^6 t)$
 $\times \sin(17.08 \times 10^6 t)$ (21)
根据 (21) 式, 作出预电离电流图如图 7
 $\overline{Pr} \pi$ -

3. 主电极放电参数的计算

ŗ

随着预电离的进行,主放电区里很快积累了大量 的带电粒子,使主电极达到击穿条件。当主电极击穿 后,放电回路如图 8 所示。由于辉光放电 的 电 阻 较 大,且随时间变化,我们设放电阻抗为 R_L(t),忽 略其电感和电容。写出方程

$$\begin{cases} V_{L}(t) + R i(t) + \frac{1}{C} \int_{0}^{t} i(t) dt - V_{ba}(0) \\ + L \frac{d i(t)}{d t} = 0 \end{cases}$$
(22)





$$\langle i(t) = c \mathbf{A} U_{d} n_{e}(t)$$

式中, $n_s(t)$ 为电子密度, U_s 为电子漂移速度, $V_L(t)$ 为电极压降, A 为放电面积, $L = Lc^1$ + $L_{c_2}+L_{F_{45}}$, $R = R_{c_1}+R_{c_2}+R_{F_{45}}$

(23)

电子密度满足下面方程[3],

$$\frac{d n_{\bullet}(\iota)}{d t} = (\alpha - a) U_{d} n_{\bullet}(t) - r n_{\bullet}^{2}(t) \qquad (24)$$

式中,α、a和r分别为电子电离、附着和复合系数。E/N值在1×10⁻¹⁶Vcm²~4×10⁻¹⁵ Vcm²时,其表达式为[5].

$$\alpha = N10^{-5.653} (\log x)^{2-166.8} (\log x)^{-1246.8}$$

$$a = N10^{-3.309} (\log x)^{2-99.83} (\log x)^{+772.2}$$

$$U_{d} = 100.6729 (\log x)^{+17.34}$$

$$(27)$$

式中, x = E/N, N为电子密度。



图 9 E/N=2.5×10⁻⁻³ V cm⁻, E=6000 V cm⁻¹ 时电子密度 随 t 的变化曲线



图10 n(0) = 5×10⁺⁸ cm⁻⁸, E = 7200 V cm⁻¹ 时电子 密度随t的变化曲线

• 34 •

t

ŧ

方程 (24) 可用数字法解^[4]: 设 t 时刻的电子密度为 $n_{o}(t)$, $(t+\Delta t)$ 时刻的电子密度 为 $n_{o}(t+\Delta t)$, 并假设 α , a, U_{a} 和 r 为常数, 则

$$n_{e}(1 + \Delta t) = \frac{K n_{e}(t) \exp(K \Delta t)}{K - r n_{e}(t) [1 - \exp(K \Delta t)]}$$
(28)

式中, $K = (\alpha - a)U_{o}$, r 为复合系数,它与气压无关^[5],取 $r = 10^{-7}$ cm³ s⁻¹,图 9、10和11是 用计算机计算得到的电子密度随 t 的变化曲线。



图13 E=7200Vcm⁻¹, n(0)= 5×10⁸cm⁻⁸时, 放电电流波 形图

• 35 •

f.

 $n(0) = 8.05 \times 10^{10} \text{ cm}^{-3}$

放电电流波形图

根据 (22) 式,再代入已知数据L = 0.1991 μ H,C = 0.055 μ F,R = 0.386 Ω ,取V_b(0) = 1.41V_o,简化得:

$$V_{L}(t) = 1.41 V_{0} - 7.26 \times 10^{-24} k U_{d} n_{e}(t) + 7.26 \times 10^{-34} U_{d} n_{e}^{2}(t)$$

-1.818 × 10⁷ $\int_{0}^{t} i(t) dt - 0.386 i(t)$ (30)

用计算机求得伏安特性见图15。 计算表明: 在E/N和E确定的情况下, 初始电子密度越高, 动态负阻效应越显著。

四、放电参数的测量

我们用小信号电阻 R,=2.5×10-8Ω 串联



到回路中来测电流波形,示波器用 10. T的衰减探头。

当只有 SG 和 C₁ 形成回路时,电容 C₁ 上电流波形见图16,测得周期为 0.5μs,理论计 **算**(见 9 式)为0.57μs。通过改变气压,使预电离发生而主电极不能击穿,测量C₁中电流,波 形见图16中后半部分,测得周期为0.4μs,理论计算为 0.37 μs (^{2π}/_{ω₃})实测最大峰值电流为



图17 辉光放电时放电电流波形。 1V/格;5µs/格



图18 弧光放电时放电电流波形。 5V/格; 5μs/格

f.

. 36 •

20

4×10⁸A, 计算最大峰值电流为7.6×10⁸A。

图17和图18分别是主电极放电为辉光放电和弧光放电情况下的放电电流波 形。 我 们 看 到,当主放电是弧光放电时,出现了振荡波形;当主放电是均匀的辉光放电时,波形就没有 振荡了。注意图17中后来的振荡波形是预电离电容C3的余放电。 我们常常见到主放电 结 束 后火花间隙还会有很弱的放电现象。将图17和图18比较知道,弧光放电的峰值电流远大于辉 光放电的峰值电流,说明等离子体的负阻效应是励害的。

最后感谢龚志伟、袁好、罗小兵和赵祝渝等同志对我们工作的帮助。

参考文献

- [1] A.J.Beaulieu Appl. Phys. lett., 1970, Vol.16, P.504.
- [2] 王月珠等,《应用激光联刊》,1982年,第2卷,第4期,第48页。
- [3] U.Nundy et al., Appl. Phys. Lett., 1981, Vol. 38, No. 2, P.69.
- [4] 杨大林,《兵器激光》。1985年,第5期,第33页。

[5] J.J Lowke et al., J.Appl.Phys., 1973, Vol.44, P.4664

Computation and measurement of the discharge parameters for TEA CO₂ taser

Chen Yihong, Li Wanyong, Liu Yangman and Qiu Junlin (Institue of Laser, HUST)

Abstract

The electrical parameters of the charge, preionization and main discharge processions have been computaed theoretically and measured experimentally for a TEA CO₂ laser excited by the Blumine circuit. The theoretical results are in very good agreement with the experimental results.

(上接第61页) 脉冲辐照之前接通磁场。

为了进行编码数据存储,已成功地研制出了袖珍式磁光光盘及其驱动装置样机。就现在 研制的结果来看,该驱动装置也可以用于现行的一次性写入光学光盘。此种已研制成的直径 为12cm的光盘可容纳550M字节的数据,或者说其存储容量是13.34cm普通软塑料光盘的500 倍。使用误码校正编码。可把比特误码率提高到10⁻¹²,这就使该系统象现在使用的磁 盘 和 磁带一样的可靠,当需要增加软塑料光盘或小型硬盘的功能时,由于该系统小巧的结构尺寸 和大的存储容量,从而使它在个人用计算机和办公室自动化应用中成为一种理想的存储装置。

参考文献(略)

译自 Appl.Opt., 1986, Vol.25, No.4, P.483~489. 王悟敏 译 封鸿渊 校

• 37 • ⁻