(对自由场而言相当于一维应变问题)运用上述 公式时,还应考虑侧限条件,用完全侧限的传感 器及介质的等效弹性模量将公式修改后才能进 行计算.

(2)静态与动态的试验结果的比较表明, 在准静态的情况下,匹配误差的计算可以不考 虑动态带来的影响.

(3) 从图 6 和图 7 中可以看到,实验得到 的和用 Abbott 理论计算得到的 $\alpha - E_g/E$,曲线 有相同的趋势,但实验曲线高于理论计算的曲线.在实验范围内,两者的匹配系数的最大相差为20%.

参考文献

- Abbott, P. A., Arching for Vertically buried prismatic structures, Proc. ASCE, J. Soil Mech. and Found., Div., Sept., 93, SM5 (1967).
- [2] 张世英、刘智敏著,测量实践的数据处理,科学出版社 出版,1977年11月。

应用在 HF 化学激光器上的超音速引射器

陈海韬 同学华 (中国科学院方学研究所)

高能化学激光器。除了用庞大的真空系统, 泵浦尾气以外,目前正在探索,亚音速-超音速 引射器和超音速-超音速引射器泵浦系统(后面 简称为超音速引射器).

本文用一维稳定绝热流动模型,计算不同 M,T和P下,以H₂、He、H₂O、N₂等气体为 引射介质的超音速引射器的运转性能.计算表 明,用超音速引射器直接泵浦 M = 4 的激光尾 气,或把它减速至亚音速再泵浦,都不能取得较 好结果.然而,把激光尾气的速度从 M = 4 减 至 M = 2,再用超音速引射器泵浦就能取 得满 意的效果.另外提出了超音速引射器设计的具 体方案.

一、计算公式

考虑一个直筒式超音速气体引射器(见图 4).根据一维流动质量守恒原理,有

$$G_1 + G_2 = G_3 \tag{1}$$

$$G_1 C_{P1} T_{01} + G_2 C_{P2} T_{02} = G_3 C_{P3} T_{03}$$
 (2)
忽略摩擦损失,动量守恒方程为

$$p_1A_1(1 + r_1M_1^2) + p_2A_2(1 + r_2M_2^2)$$

$$= p_3 A_3 (1 + \gamma_3 M_3^2)$$
 (3)

式中G为流量, C_P 为等压比热、 T_o 为总温、P

为静压、r为比热比、M 为马赫数、下标1、2、3 分别表示引射气体,被引射气体和混合气体,由 上面三式可以推出^{CD}

$$M_{3} = \sqrt{\frac{(2-\beta^{2}) \pm \beta \sqrt{\beta^{2} - 2(1+1/\gamma_{3})}}{(\gamma_{3}-1)\beta^{2} - 2\gamma_{3}}} (4)$$

$$\beta =$$

$$\frac{\left[(1+r_1M_1^2)+\frac{p_2}{p_1}\frac{A_2}{A_1}(1+r_2M_2^2)\right]\sqrt{\mu_3/\mu_1}}{(1+n)M_1\sqrt{r_1\left(1+\frac{r_1-1}{2}M_1^2\right)\frac{T_{03}}{T_{01}}}}$$
(5)

式中 μ 为分子量. $n = G_2/G_1$,称为引射系数.

由式(4)知,混合流的流速有两个解,超音 速解和亚音速解.

混合段出口总压为

$$p_{03} = p_3 \left(1 + \frac{\gamma_3 - 1}{2} M_3^2 \right)^{\gamma_3/(\gamma_3 - 1)}$$
 (6)

扩压器出口总压为

$$p_{04} = \sigma p_{03}$$
 (7)

式中,σ为扩压器总压恢复系数. 根据 M,的大 小,选取适当的σ值^[2]. 为了使混合气体顺利 排入大气,要求 *p*_{oi} >1 大气压.

二、被引射气体和引射气体

本文于1980年8月20日收到。

• 59 •

被引射气体是从光腔流出的尾气,其物理 性质为,光腔压力为5毛,气流温度为 300°K,气 流速度 M₂ = 4,气体成份为 HF 为 10%, H₂ 为 30%, He 为 60%.

采用的引射气体有 H₂、He、H₂O 和 N₂等. 浓过氧化氢分解,再加氢燃烧可得高温水蒸汽. 最终温度达 2800°K. 计算时,引射气体总温从 300°K 到 3400°K 之间变化,总压为 10,20 和 30 atm 三种.

三、计算结果

引射气体,在不同温度和压力下,引射光腔 尾气时,混合气流的总压 Pos 与引射系数 n 的关 系示于所附各图中.

首先介绍,激光尾气速度减至 $M_2 = 2$ 的计算结果.

氢气引射 图 1 为氢的总压曲线.图的下 半部是亚音速解.虽然总压比较低,但合理选 择 T 和 P,仍然可以取得较好的引射效果.图 上部为超音速解. 由线全部位于 $P_{00} > 1$ 的区 域内.考虑到 $\sigma = 0.5 - 0.6$,若采用常温氢气 引射,则 n = 1,若用 $T = 500^{\circ}$ K 的氢气引 射,则 n = 2.这时氢的用量减少一半.可见, 氢的引射效果很好,但安全性较差.

水引射 图 3 为水的超音速解曲线. 由图 可见, T > 1000°K 时,曲线落在 $P_{03} > 1$ 的区 域内. 然而,考虑到总压恢复系数,只有当 $T \ge$ 1700°K, $P \ge 20$ atm 时,水的引射才能取得较



在图下部表示 20atm,实线表示 10atm



图 3 T = 300°K, P₀ = 10atm 时不同M 值的氢的曲线, 虚线表示亚音速解, 实线表示超音速解

好效果.加氢燃烧得到的高温水蒸汽,可以满 足上述要求.用水引射,附属设备规模较小,且 较安全.亚音速解曲线大部分位于 *P* < 1 的 区域内.

氦和氮引射 氦的总压曲线位于氢和水曲 线之间,符合引射气体分子量越小,总压曲线越 高的关系.由于氦较昂贵,因此,一般来说实用 意义不大. 氮的总压曲线大大低于 H₂O 的总 压曲线.利用氮作为引射气体,只有在极高温 和较高压力下才有可能.

对于被引射气体流速为 $M_2 = 4$ 、 $M_2 = 0.8$

及 $M_2 = 0.2$ 的计算曲线,极为相似. 仅以总 压为 10 大气压的氢的引射作为例子,示于图 3 上. 由图可见,这些曲线均比 $M_2 = 2$ 的曲线 低. 这就说明,直接引射 $M_2 = 4$ 的激光尾气, 以及将激光尾气减速至亚音速再引射,需要多 几倍的引射气体,得不到较好的引射效果.

由上述可知,即使考虑较小的总压恢复系数,超音速解的总压仍比亚音速的总压高.只要能够在混合段内维持超音速流,就可以用较少量的引射气体取得相同的引射效果.因此带 有超音速扩压器的超音速引射器是值得研究的.它可以进一步提高引射器的潜在能力.

四、超音速引射器设计方案

下面按照 P = 10 atm, $M_2 = 2$, n = 1, 以氢为引射介质的计算结果,设计一个超音速 引射器泵浦系统.被引射气体流量为每秒1公 斤.各流动截面的参数列于表 1。

图 4 为超音速引射器泵浦系统的 剖视图, 分混合段和扩压没两部分. 气流通过矩形截面 通道(宽为 43.3cm,高度如图所示, σ 选为 0.9).



图 4 超音速-超音速引射器

如果所用扩压器的总压恢复系数比较低,建议 用 *σ* = 0.5 的计算结果设计.如果这个方案能 够实现,对于高能化学激光器或其他类型高能

(上接第 67 页)

例 求图 6 所示梁各段弹性曲线方程式.

作出 AB 段单位力弯矩图。如图 6(b)。

以 *A* 为原点,由逐次面积矩法公式求出第一段,其后各 段,按规定附加对应项.

$$Ely = \frac{p}{2} \cdot \frac{1}{6} \left(\frac{l}{2} - x \right) l^2 - p \cdot \frac{1}{6} \left(\frac{\frac{l}{2} - x}{2} \right)$$

表	1
---	---

	高压喷 管出口	低 压 喷 管 出 口	混合室 出口	扩压器 出口
流量(kg/sec)	1	1	2	2
总压 (atm)	10	0.7499	1.150	1.0465
静压 (atm)	0.0924	0.0924	0.1117	1.0
总温 (°K)	300	1648.8	890.5	890.5
静温 (°K)	78.66	776.3	417.6	877.5
马赫数	3.75	2.0	2.2	0.25
截面积 (cm²)	142.2	635	777.2	1165

激光器的探索研究具有实际意义.

五、结论

1. 以 n = 1 为条件,采用氢引射,可以将 HF 化学激光器的光腔尾气狡容易地泵浦到大 气中、安全性较差.采用水引射,水汽压力为 20am, $T \ge 1700^{\circ}$ K 才行.分解 H₂O₂,加氢 燃烧可以取得这种引射气体.水引射器的附属 设备规模较小,也较安全.

 2. 激光尾气先减速至 M = 2 之后,再引射 效果较好. 如果直接引射尾气,或者先将尾气 减速至亚音速再引射,就需要较大量的引射气 体.

 3.保持引射器混合段的气流为超音速,可 以获得较高的出口总压.研究带有超音速扩压 器的超音速引射器,可以提高引射器的潜在能力.

参考文献

- [1] Mikkelson, C. D., et al., AD-A033615.
- [2] 阿勃拉莫维奇,实用气体动力学,高等教育出版社 (1955).

$$\times \left(\frac{l}{2}\right)^2 \Big|_{x \le l/2} + \frac{p}{2} \cdot \frac{1}{6} \left(x - \frac{l}{2}\right)^3 \Big|_{x \le l}$$
$$- p \cdot \frac{1}{6} \left(x - l\right)^3 \Big|_{x \le \frac{2}{3}l}$$

上述方法,对求阶梯式梁(或轴)变形,以及直接求 解一次或二次静不定问题有时较其它方法显得简捷. 不再举例赘述.

• 61 •