

2010年4月

第 4 期

第 61 卷

水蒸气超音速非平衡流动的变压凝结特性

沈胜强,杨勇,张琨,宋 煜

(大连理工大学海洋能源利用与节能教育部重点实验室, 辽宁 大连 116024)

摘要:对水蒸气超音速非平衡凝结流动进行了数值模拟,研究了水蒸气超音速流动过程中的非平衡相变及凝结 激波现象,揭示了激波与核化凝结流动之间相互作用的非平衡流动规律。着重研究了水蒸气超音速非平衡凝结 相变的变压凝结特性,归纳了压力对核化凝结、激波形态的影响规律,给出了进口蒸汽压力变化对蒸汽过饱和 度、蒸汽核化率等凝结参数的作用规律。

关键词:水蒸气;超音速流动;凝结;激波 中图分类号:O354 文献标识码:A

文章编号: 0438-1157 (2010) 04-0820-05

Condensation characteristics of supersonic non-equilibrium steam flow under different pressures

SHEN Shengqiang, YANG Yong, ZHANG Kun, SONG Yu

(Key Laboratory of Ocean Energy Utilization and Energy Conservation of Ministry of Education, Dalian University of Technology, Dalian 116024, Liaoning, China)

Abstract: The supersonic non-equilibrium steam flow with spontaneous condensation was studied numerically. Based on the numerical simulation, the non-equilibrium thermodynamic phenomena such as the homogenous nucleation and the condensation shock were investigated, and the interaction between the homogenous condensation and the shock was revealed. The research focused on the condensation characteristics of non-equilibrium phase change under different pressures. The influence of inlet steam pressure on the homogenous nucleation and the condensation shock and the impact of pressure change on the thermodynamic characteristic such as super saturation ratio and nucleation rate were investigated.

Key words: steam; supersonic flow; condensation; shock

引言

超音速流动在航空航天、电力、化工、制冷、 核工业中有着极为广泛的应用,尤其喷射器装置在 该领域内已经成熟应用,并且在动力推进、流体升 压、真空抽吸等方面体现出很好的应用价值,近年 来随着利用低温、低压热源的喷射式热泵的普及以 及现代核电站安全工程中蒸汽喷射泵显现出来的良 好的应用前景,推动了人们对于蒸汽超音速喷射以 及超音速气液两相流的能量交换与相变过程的深入 研究^[1-5]。

在蒸汽喷射过程中,相变现象的发生对流动参数有着重要影响^[6-7],流动工况的变化会引起喷射器性能的变化^[8],因此发生在超音速喷管中的核化凝结和激波现象引发了学者的研究兴趣^[9-10]。研究表明,在水蒸气从亚音速到超音速的膨胀加速过程

²⁰⁰⁹⁻⁰⁹⁻⁰³ 收到初稿, 2010-01-15 收到修改稿。 联系人及第一作者:沈胜强(1961-),男,博士,教授。 基金项目:国家自然科学基金项目(50576007)。

Received date: 2009-09-03.

Corresponding author: Prof. SHEN Shengqiang, zzbshen @ dlut.edu.cn

Foundation item: supported by the National Natural Science Foundation of China (50576007).

中,水蒸气膨胀越过饱和线时,受自由能障的束缚 并不立即发生凝结,而是继续膨胀,使得蒸汽的温 度继续降低,蒸汽偏离饱和平衡态。当这种热力学 不平衡态发展到一定程度,会瞬间产生大量微小的 凝结核心,蒸汽发生急剧凝结,从而产生凝结 激波^[11]。

本文建立了水蒸气二维可压缩守恒型模型,对 水蒸气超音速凝结流动进行了数值模拟,揭示了水 蒸气超音速流动过程中发生的核化凝结和凝结激波 等热力学现象,分析了水蒸气超音速非平衡流动的 凝结特性随压力的变化规律,归纳了蒸汽压力变化 对核化凝结、激波形态的影响规律。

1 数值计算模型

数值计算模型中忽略了液态体积以及小液滴与 气流间的速度差与摩擦力,把气液两相按照组合在 一起的混合蒸汽考虑,在模型中假定与外界绝热且 壁面无摩擦。文献[12]中给出了数值模型的详细信 息和数值校验结果,本文仅给出描述气液两相流动 的主要控制方程

$$\frac{\partial U}{\partial t} + \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial G}{\partial y} = 0 \tag{1}$$

$$U = \begin{bmatrix} \rho \\ \rho u \\ \rho v \\ \rho E \end{bmatrix}, F = \begin{bmatrix} \rho u \\ \rho u^2 + P \\ \rho u v \\ (\rho E + P) u \end{bmatrix}, G = \begin{bmatrix} \rho v \\ \rho u v \\ \rho v^2 + P \\ (\rho E + P) v \end{bmatrix}$$

式中 $\rho = \rho_g / (1 - \beta)$ 为混合流体密度, ρ_g 为汽相密度, β 代表液体的质量分数。

计算中采用了 Young 对经典成核理论修正后 得到的成核率^[13]和液滴增长率^[14]模型。

$$I = \frac{q_{\rm c}}{1+\theta} \left(\frac{\rho_{\rm v}^2}{\rho_l}\right) \sqrt{\frac{2\pi RT}{M_{\rm m}^3 \pi}} \exp\left(-\frac{4\pi r_*^2 \sigma}{3K_{\rm b}T}\right)$$
(2)

$$\frac{\partial \overline{r}}{\partial t} = \frac{P}{h_{l_{\gamma}}\rho_{l_{\gamma}}} \frac{\gamma + 1}{\sqrt{2\pi RT}} \frac{\gamma + 1}{2\gamma} c_{\rho} (T_{0} - T)$$
(3)

式中 I为成核率, q_c 为凝结系数, h_{l_c} 为凝结潜 热, r_* 为临界成核半径, \overline{r} 为液滴平均半径, $\partial \overline{r} / \partial t$ 代表液滴半径增长速率, T_0 为液滴温度, θ 为非等温修正系数。

2 超音速非平衡凝结流动的压力分布

在文献[12]给出了对模型进行数值校验结果的 基础上,本文对 Moore 等^[15]采用的实验喷管(图 1)进行了数值模拟,着重研究水蒸气非平衡流动 过程中的压力特性,图2、图3分别给出了进口蒸 汽参数 P_{in}=25 kPa, T_{in}=357.6 K时两相模型与 等熵模型的压力分布。对比发现,采用等熵模型 计算所得的压力分布是沿轴线均匀平滑地向喷管 出口单调递减;考虑了水蒸气的凝结相变之后, 压力分布在凝结发生以前与等熵模型的计算结果 基本一致,而在水蒸气发生凝结相变的区域,产 生了压力突升,压力变化由边界向喷管中心发 展。这是由于凝结发生时,随着大量凝结核心的 突然出现,巨大的凝结潜热得到释放,蒸汽温度 快速升高,引起蒸汽压力的激增,而形成凝结 激波。







Fig. 2 Isogram of pressure computed by two-phase model



3 凝结激波的变压凝结特性

在蒸汽喷射器中,蒸汽压力是影响喷射器性能 的关键参数,因此探究压力变化对于喷射器及喷管 内蒸汽流动和相变特性的影响显得尤为关键。本文 进而探讨了凝结激波的变压特性。文中对相同进口 温度(*T*_{in}=363.1 K)的水蒸气采用了变压力工况 数值模拟,采用的进口压力按照*P*_{in}=20、25、30、 35、40、45 kPa 依次增大,从而对压力升高过程 中凝结激波的热力学特性进行了系统的研究。

图4给出了计算得到的喷嘴内部轴线上蒸汽温 度分布。由图可以看出,在喷嘴的喉口之前,对于 人口温度相同的水蒸气,进口蒸汽压力对温度分布 基本没有影响,并且该温度分布与等熵流动的温度 分布几乎一致。在喉口位置之后的超音速流动,蒸 汽的状态开始偏离等熵线,且不论人口压力高低, 蒸汽温度都低于等熵温度。此时正处于凝结核形成 阶段(参见图 5),每一个凝结核成为一个"汇", 使得周围的蒸汽在沿轴向膨胀的同时,形成向 "汇"的局部膨胀,从而引起蒸汽温度的进一步降





低。随着凝结核形成阶段的结束,此时蒸汽中的凝 结核数量已经相当庞大,且蒸汽处于较大的过冷状 态,大量的蒸汽开始快速凝结,凝结核迅速长大, 这时凝结潜热的释放对蒸汽产生的温升效应远大于 蒸汽膨胀引起的温度降低,蒸汽温度开始迅速升 高。由于进口压力越高,凝结核形成的速度越快, 且形成点前移,因此,进口压力升高,蒸汽的温度 跃升点提前,且达到的温度也更高。当蒸汽温度接 近对应压力下的饱和温度时,蒸汽温度开始沿着饱 和线变化,此时蒸汽进入热力学平衡态。

第 61 卷



图 6 是沿着喷管轴线的压力分布曲线。在凝结 发生以前,不同进口压力下蒸汽压力变化规律与等 熵流动的压力变化基本一致。当凝结核已经形成并 开始长大时,大量蒸汽凝结热的快速释放形成凝结 激波,使得蒸汽压力开始高于等熵流动压力。蒸汽 凝结激波出现的位置与蒸汽温度升高的位置相对 应。图 7~图 9 分别给出了不同进口压力下,轴线 处过饱和度、平均粒径、湿度的分布曲线。对比图 6 可知,进口蒸汽压力越高,压力升高速率越大, 使得凝结发生越迅疾,液滴平均粒径越大,形成的



第4期

Fig. 6 Pressure distribution along nozzle centerline for various inlet pressure











液相质量分数越高,即凝结激波的强度也越大。凝 结激波的出现,使得喷嘴出口的压力高于等熵膨胀 的压力,造成膨胀比的减小。凝结激波之后蒸汽达 到低度过冷的近饱和状态,蒸汽沿喷管继续膨胀, 其压力变化规律与等熵流动过程近似一致。

4 结 论

本文在比较分析水蒸气等熵流动和两相凝结流 动的基础上得到了凝结激波发生时的热力学特性, 得到了凝结激波的压力变化规律,归纳了凝结激波 的变压力特性,获得以下结论:

(1)在水蒸气的超音速流动过程中会发生凝结 激波现象,其压力、温度等流动特征参数的变化规 律与等熵流动过程有很大区别;

(2)当喷管进口温度保持不变时,随着进口压力的降低,凝结激波向着喷管出口推移,并使得凝结激波的强度有所减弱,这在蒸汽压力、温度、成核率、液滴半径等具体凝结参数的变化规律上有明显体现。

References

- [1] Cattadori G, Galbiati L, Mazzocchi L, et al. A singlestage high pressure steam injector for next generation reactors: test results and analysis. Int. J. Multiphase Flow, 1995, 21 (4): 591-606
- Zhang Bo, Shen Shengqiang. A theoretical study on a novel bi-ejector refrigeration cycle. Applied Thermal Engineering, 2006, 26 (5/6): 622-626
- [3] Sokolov M, Hearshgal D. Solar-powered compression enhanced ejector air conditioning. Solar Energy, 1993, 51 (3): 183-194

- 824 •
- [4] Xu Haitao (徐海涛), Sang Zhifu (桑芝富). Thermodynamic models for calculating entrainment ratio of steam-jet ejector. Journal of Chemical Industry and Engineering (China) (化工学报), 2004, 55 (5): 704-710
- [5] Nicolas Deberne, Jean-francois Leone, Andre Lallemand. Local measurements in the flow of a steam injector and visualization. Int. J. Therm. Sci., 2000, 39 (9/10/11): 1056-1065
- [6] Li Haijun (李海军), Shen Shengqiang (沈胜强). Study on special phenomena in the ejector used in a steam ejector refrigeration system. Journal of Engineering Thermophysics (工程热物理学报), 2006, 27 (3): 454-456
- [7] Philippe Desevaux. A method for visualizing the mixing zone between two co-axial flows in an ejector. Optics and Lasers in Engineering, 2001, 35: 317-323
- [8] Ji Jiangang (季建刚), Ni Hai (倪海), Li Lixin (黎立 新), Wang Ruzhu (王如竹). Performance simulation and analysis of steam ejector under different operating condition. *Journal of Chemical Industry and Engineering (China)* (化工学报), 2008, **59** (3): 557-561
- [9] Li Liang (李亮), Feng Zhenping (丰镇平), Li Guojun (李国君). One-dimensional numerical investigation on the

unsteady condensing flow caused by ultra-critical heating in wet steam. *Progress in Natural Science* (自然科学进展), 2003, **13** (2): 210-213

- [10] Yang Yong, Shen Shengqiang. Numerical simulation on non-equilibrium spontaneous condensation in supersonic steam flow. International Communications in Heat and Mass Transfer, 2009, 36 (9): 902-907
- [11] Simpson D A, White A J. Viscous and unsteady flow calculations of condensing steam in nozzles. International Journal of Heat and Fluid Flow, 2005, 26: 71-79
- [12] Yang Yong (杨勇), Shen Shengqiang (沈胜强), Kong Taewoo (孔泰佑). Numerical simulation on spontaneous condensation in supersonic steam flow. Journal of Engineering Thermophysics (工程热物理学报), 2008, 29 (8): 1393-1396
- [13] Young J B. Two-dimensional, nonequilibrium, wet-steam calculations for nozzles and turbine cascades. Journal of Turbomachinery, 1992, 114: 569-579
- Young J B. The spontaneous condensation of steam in supersonic nozzles. *Physico Chemical Hydrodynamics*, 1982, 3 (2): 57-82
- [15] Moore M J, Walters P T, et al. Predicting the fog drop size in wet steam turbines//Wet Steam 4 Conference. UK: Institute of Mechanical Engineers, 1975