

温盐双扩散系统非线性周期 对流稳定性分析*

徐兆 张涤明
(应用力学与工程系)

摘 要

提出一种研究流层中温盐对流的稳定性的方法,计算简单,且可应用于更广泛的一类系统。

关键词 温盐对流, 周期解, 稳定性

1 温盐对流基本方程

建立在Boussinesq假设基础上的双扩散系统的非线性对流稳定性问题,近代很多人进行了研究。1980年E.Knobloch和M.R.E.Proctor^[1]对建立在简化基本方程基础上的一些例子探求了周期解的稳定性。但所用的方法涉及椭圆函数的复杂计算,很难应用到更一般的系统。本文应用文[2]提出的方法,简单计算就可求得周期解并判定其稳定性。

假设在平面 $z=0$ 和 $z=h$ 间的不可压缩流体的水平流层的上下边界面上,有固定的温度和盐度,设密度为 ρ ,温度为 T ,溶质浓度为 S 。

$$T = T_0 + \Delta T[1 - z + \theta(x, z)], \quad S = S_0 + \Delta S[1 - z + \Sigma(x, z)]$$

其中 $\Delta T, \Delta S > 0$ 。引入流函数 ψ , $\bar{u}(x, z, t) \equiv (-\partial\psi/\partial z, 0, \partial\psi/\partial x)$, 则函数 θ, Σ 和 ψ 的方程如下:

$$\sigma^{-1} \left[\frac{\partial}{\partial t} \nabla^2 \psi + J(\psi, \nabla^2 \psi) \right] = R_T \frac{\partial \theta}{\partial x} - R_S \frac{\partial \Sigma}{\partial x} + \nabla^4 \psi \quad (1)$$

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} + J(\psi, \theta) = \frac{\partial \psi}{\partial x} + \nabla^2 \theta \quad (2)$$

$$\frac{\partial \Sigma}{\partial t} + J(\psi, \Sigma) = \frac{\partial \psi}{\partial x} + \tau \nabla^2 \Sigma \quad (3)$$

其中

$$\sigma = \nu/k_T, \quad \tau = k_S/k_T, \quad R_T = g\alpha\Delta T h^3/k_T\nu, \quad R_S = g\beta\Delta S h^3/k_T\nu \quad (4)$$

ν 为动力粘性系数, k_S 为溶质扩散系数, g 为重力加速度。 $J(\psi, \theta) = \psi_x \theta_z - \psi_z \theta_x$ 。边界条件为

本文1988年3月1日收到

* 此研究计划由中山大学高等学术研究中心基金会资助

$$\phi = \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} = \theta = \Sigma = 0, \text{ 当 } z = 0, 1,$$

$$\phi = \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} = \frac{\partial \theta}{\partial x} = \frac{\partial \Sigma}{\partial x} = 0, \text{ 当 } x = 0, \lambda.$$

上述系统有平凡解 $\phi = \theta = \Sigma = 0$, 当 R_T 充分大时, 这个平凡解是不稳定的. 当 $\tau \geq 1$ 或 $R_s \leq R_{sc}$ 时, 在 $R_T = R_T^{(e)}$, 或者当 $\tau < 1$ 和 $R_s > R_{sc}$ 时在 $R_T = R_T^{(0)}$ 均将出现首次不稳定性,

前者是单调式, 后者为螺旋式, 其中 $R_T^{(e)}$, $R_T^{(0)}$, R_{sc} 用新参数 $r_T^{(e)}$, $r_T^{(0)}$, r_{sc} 的形式定义:

$$\begin{aligned} (R_T, R_s) &= \frac{\lambda^2 p^3}{\pi^2} (r_T, r_s), \quad p = \pi^2(1 + \lambda^{-2}), \\ r_T^{(e)} &= 1 + r_T/\tau, \quad r_T^{(0)} = 1 + \frac{\Delta\tau}{\sigma} + \left(\frac{\sigma + \tau}{\sigma + 1}\right)r_s \\ r_{sc} &= \tau^2(\sigma + 1)/\sigma(1 - \tau), \quad \Delta = 1 + \sigma + \tau \end{aligned} \quad (5)$$

下面考虑螺旋式不稳定的情形, $r_T^{(0)} < r_T^{(e)}$. 由于方程的非线性性质, 可能出现有限振幅的周期振动. 假设

$$r_s = r_{sc} + \varepsilon^2, \quad \varepsilon^2 \ll 1$$

则由(5)得

$$r_T^{(0)} = \frac{\sigma + \tau}{\sigma(1 - \tau)} + \left(\frac{\sigma + \tau}{\sigma + 1}\right)\varepsilon^2, \quad r_T^{(e)} = \frac{\sigma + \tau}{\sigma(1 - \tau)} + \frac{1}{\tau}\varepsilon^2.$$

因此可令 $r_T = [(\sigma + \tau)/\sigma(1 - \tau)] + \mu\varepsilon^2$,

其中 $\mu = O(1)$. 由于 r_T 接近 $r_T^{(e)}$ 运动的振幅是小的, 按线性化理论求得振动频率 ω_c 为

$$\omega_0 = \varepsilon[\sigma(1 - \tau)/(1 + \sigma)]^{1/2}.$$

令 $t^* = \varepsilon p t$,

并把 ϕ , θ , Σ 展开如下:

$$\phi = 2/\pi(2/p)^{1/2}\lambda\{\varepsilon\sin(\pi x/\lambda)\sin\pi z a_1(t^*) + \varepsilon^3\sin(\pi x/\lambda)\sin 3\pi z a_3(t^*) + \dots\} \quad (6)$$

$$\begin{aligned} \theta &= 2(2/p)^{1/2}\{\varepsilon\cos(\pi x/\lambda)\sin\pi z b_1(t^*) + \varepsilon^3\cos(\pi x/\lambda)\sin 3\pi z b_3(t^*) + \dots\} \\ &\quad - \frac{1}{\pi}\varepsilon^2\sin 2\pi z c(t^*) + \dots \end{aligned} \quad (7)$$

$$\begin{aligned} \Sigma &= 2(2/p)^{1/2}\{\varepsilon\cos\pi x/\lambda\sin\pi z d_1(t^*) + \varepsilon^3\cos\pi x/\lambda\sin 3\pi z d_3(t^*) + \dots\} \\ &\quad - \frac{1}{\pi}\varepsilon^2\sin 2\pi z c(t^*) + \dots \end{aligned} \quad (8)$$

把(6)–(8)代入(1)–(4)得

$$\varepsilon a_1' = \sigma\left\{-a_1 + b_1\left[\frac{\sigma + \tau}{\sigma(1 - \tau)} + \mu\varepsilon^2\right] - d_1\left[\frac{\tau^2(\sigma + 1)}{\sigma(1 - \tau)} + \varepsilon^2\right]\right\} + O(\varepsilon^4)$$

$$\varepsilon b_1' = -b_1 + a_1 - \varepsilon^2 a_1 c + O(\varepsilon^4),$$

$$\varepsilon c' = \omega(-c + a_1 b_1) + O(\varepsilon^2),$$

$$\varepsilon d_1' = -\tau d_1 + a_1 - \varepsilon^2 a_1 e + O(\varepsilon^4),$$

$$\varepsilon e' = \omega(-\tau e + a_1 d_1) + O(\varepsilon^2).$$

式中撇号表示对 t^* 求导, $\omega = 4\pi^2/p$. 为了简单起见, 下面略去 a_1, b_1, d_1 的下标, 得到

$$a'' - a^3 + Na = \varepsilon F(a) + O(\varepsilon^2) \tag{9}$$

其中 $F(a) = \left\{ \left(1 + \frac{1+\sigma}{\tau\Delta} \right) \left[3a^2 - N - a^2 \left(4 + \frac{2}{\omega} \right) + \frac{\sigma}{\tau\Delta} (1 - \mu\tau^2) \right] + \frac{\sigma}{\tau\Delta} (1 - \mu\tau^2) \right\} a'$,

$$N = (1 - \mu\tau)\sigma/\Delta, \Delta = 1 + \sigma + \tau.$$

设 $N > 0$, 并作变换 $a = \sqrt{Nu}, t^* = \bar{t}/\sqrt{N}$,

则(9)化为

$$u'' + u - u^3 = \varepsilon(\alpha_1 - \alpha_2 u^2)u' \tag{10}$$

式中

$$\alpha_1/\alpha_2 = [1 - \mu\tau^2 - (1 + \sigma + \tau\Delta)(1 - \mu\tau)] / [(1 + \sigma + \tau\Delta)(1 + \frac{2}{\omega})(1 - \mu\tau)]$$

2 周期解稳定性分析

现在研究方程(10)周期解的稳定性问题, 应用文[2]的方法, 令

$$g(u) = u - u^3, \quad f(u) = -(\alpha_1 - \alpha_2 u^2),$$

$$\begin{aligned} K(\rho) &= \int_0^{2\pi} \rho^2 f(\rho \cos \varphi) \Phi_0(\rho, \varphi) \sin^2 \varphi d\varphi \\ &= - \int_0^{2\pi} \rho^2 (\alpha_1 - \alpha_2 \rho^2 \cos^2 \varphi) \Phi_0(\rho, \varphi) \sin^2 \varphi d\varphi \end{aligned} \tag{11}$$

其中 $\Phi_0(\rho, \varphi) = (1 - 0.75\rho^2 - 0.25\rho^2 \cos 2\varphi)^{1/2}, 0 < \rho < 1.$

令 $K(\rho) = 0$ 得

$$\frac{\alpha_1}{\alpha_2} = D(\rho) \equiv \rho^2 \int_0^{2\pi} \cos^2 \varphi \sin^2 \varphi \Phi_0(\rho, \varphi) d\varphi / \int_0^{2\pi} \Phi_0(\rho, \varphi) \sin^2 \varphi d\varphi$$

用数值积分法得 $\frac{\alpha_1}{\alpha_2} = D(\rho)$ 的曲线如右图所示. 它是

ρ 的单调上升函数. 为了求 α_1/α_2 的上确界, 令 $\rho = 1$, 得

$$\Phi_0(\rho, \varphi) = |\sin \varphi| / \sqrt{2} \text{ 因此得}$$

$$\lim_{\rho \rightarrow 1} D(\rho) = \int_0^\pi \cos^2 \varphi \sin^3 \varphi d\varphi / \int_0^\pi \sin^3 \varphi d\varphi = \frac{1}{5}$$

由此可知, 当 $0 < \frac{\alpha_1}{\alpha_2} < \frac{1}{5}$, 即

$$[\mu\tau(1 + \sigma) + \tau(\sigma + \tau)] / [(1 + \frac{2}{\omega})(1 + \sigma + \tau\Delta)(1 - \mu\tau)] < \frac{1}{5}$$

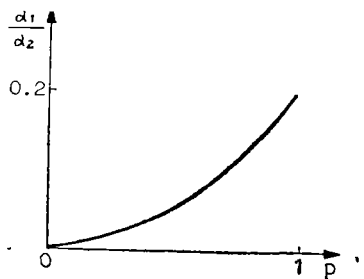
或

$$\mu < \frac{1}{\tau} \left[\frac{5\tau(\sigma + \tau) + (1 + \sigma + \tau\Delta)(1 + \frac{2}{\omega})}{5(1 + \sigma) + (1 + \sigma + \tau\Delta)(1 + \frac{2}{\omega})} \right] = \mu_c$$

时, 方程(10)存在唯一的周期解.

为了研究周期解的稳定性, 把(11)表为

$$K(\rho) = -B(\rho) \left[\frac{\alpha_1}{\alpha_2} - D(\rho) \right] \tag{12}$$



式中

$$B(\rho) = \alpha_2 \rho^2 \int_0^{2\pi} \Phi_0(\rho, \varphi) \sin^2 \varphi d\varphi > 0$$

对(12)求导并把 $\alpha_1/\alpha_2 = D(\rho)$ 代入得

$$\frac{dK}{d\rho} = B(\rho) \frac{dD}{d\rho}$$

由此可知, 在曲线 $\frac{\alpha_1}{\alpha_2} = D(\rho)$ 上, $K'(\rho)$ 与 $D'(\rho)$ 符号相同. 由图 1 可见 $D'(\rho) > 0$, 因此, $K'(\rho) > 0$. 根据文[2]定理可断定, 周期解是稳定的.

顺便指出, 本方法可推广应用于更一般的情形^[3].

参 考 文 献

- [1] Knobloch E and Proctor M R E, *J. Fluid, Mech* 108 (1981), 291-316
 [2] 徐兆、黄赅彪, 力学与实践, 10(1988), 5, 6-11
 [3] Xu Zhao (徐兆), Zhang Lingqi (张令奇), *Acta Mathematica Scientia*, 6((1986), 4, 643-462

On Stability Analysis of Nonlinear Periodic Convection in the Thermohaline Double-Diffusive Systems

Xu Zhao* Zhang Diming

Abstract

A method is presented for analysis of the stability of the thermohaline convection in a fluid layer. The method can be applied to a wider class of systems.

Keywords thermohaline convection, periodic solutions, stability

*Department of Mechanics