

非等熵 Euler-Maxwell 方程组大稳态解的稳定性

李 婷, 杨永富

(河海大学理学院, 江苏 南京 211100)

[摘要] 研究无温度衰减的非等熵 Euler-Maxwell 方程组在非常数大稳态解附近周期光滑解的稳定性. 通过引入新的变量及一个非对角的对称化子, 并借助反对称矩阵的性质和归纳法, 给出了稳定性结果的简洁证明.

[关键词] 非等熵 Euler-Maxwell 方程组, 整体光滑解; 稳定性, 能量估计

[中图分类号] O175.28 [文献标志码] A [文章编号] 1001-4616(2017)04-0026-10

Stability of Large Steady-State Solutions to Non-Isentropic Euler-Maxwell Systems

Li Ting, Yang Yongfu

(College of Science, Hohai University, Nanjing 211100, China)

Abstract: Stability of periodic smooth solutions near non-constant steady-states for a non-isentropic Euler-Maxwell system without temperature damping term are studied. New variables are introduced and choose a non-diagonal symmetrizer of the full Euler equations to recover dissipation estimates. The proof is based on an induction argument on the order of the derivatives of solutions in energy and time dissipation estimates. This allows to make the proof of the stability result very simple and concise.

Key words: non-isentropic Euler-Maxwell system; global smooth solutions; stability; energy estimates

本文主要研究被磁化的等离子体中非等熵 Euler-Maxwell 方程组在三维环面 $T^3 = (R/Z)^3$ 上周期光滑解在大稳态解附近的稳定性(见[1-4]):

$$\begin{cases} \partial_t n + \operatorname{div}(n\mathbf{u}) = 0, \\ \partial_t(n\mathbf{u}) + \operatorname{div}(n\mathbf{u} \otimes \mathbf{u}) + \nabla p(n) = -n(\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B}) - n\mathbf{u}, \\ \partial_t \theta + \mathbf{u} \cdot \nabla \theta + (\gamma - 1)\theta \operatorname{div} \mathbf{u} = \frac{\gamma - 1}{2R} |\mathbf{u}|^2 - (\theta - \theta_L), \\ \partial_t \mathbf{E} - \nabla \times \mathbf{B} = n\mathbf{u}, \quad \operatorname{div} \mathbf{E} = b - n, \\ \partial_t \mathbf{E} + \nabla \times \mathbf{E} = 0, \quad \operatorname{div} \mathbf{B} = 0. \end{cases} \quad (1)$$

式中, $n, \mathbf{u} \in R^3, \theta$ 分别代表电子的密度, 速度和温度, \mathbf{E} 和 \mathbf{B} 分别代表 3 维空间的电场和磁场, 以上变量都是位置 $\mathbf{x} \in R^3$ 和时间 $t > 0$ 的未知函数. 电场 \mathbf{E} 和磁场 \mathbf{B} 通过 Maxwell 方程和 (n, \mathbf{u}, θ) 耦合在一起并通过洛伦兹力 $n(\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B})$ 作用在粒子上. 这里 b 表示离子的密度, 为了保证 b 和方程组(1)是相容的, 则 b 仅依赖于空间变量 \mathbf{x} 且 $b = b(\mathbf{x})$ 是光滑周期函数. 此外, 假设在 $\mathbf{x} \in T^3$ 上 $b \geq \text{const.} > 0$.

事实上(1)描述的的对象是理想多方气体, 即, 状态方程为

$$p = Rn\theta, e = C_v \theta. \quad (2)$$

式中, $R > 0, C_v > 0$ 且 R 和 C_v 都是常数. 由等式(2), 记

$$\gamma = \frac{R + C_v}{C_v} > 1, \theta_L = \frac{e_L}{C_v}.$$

收稿日期: 2017-03-17.

基金项目: 国家自然科学基金(11571092).

通讯联系人: 杨永富, 副教授, 研究方向: 偏微分方程. E-mail: yyang@hhu.edu.cn

本文主要研究系统(1)赋如下初始条件时其周期问题光滑解的整体存在性和渐近性.

$$t=0:(n, \mathbf{u}, \theta, \mathbf{E}, \mathbf{B}) = (n_0, \mathbf{u}_0, \theta_0, \mathbf{E}_0, \mathbf{B}_0), \quad \mathbf{x} \in T^3. \quad (3)$$

对于任意非真空场中的光滑解,可以将(1)中的动量方程写作

$$\partial_t \mathbf{u} + \mathbf{u} \cdot \nabla \mathbf{u} + \frac{1}{n} \nabla p = -(\mathbf{E} + \mathbf{u} \times \mathbf{B}) - \mathbf{u}. \quad (4)$$

(4)右边的项 $-\mathbf{u}$ 和(1)的能量方程 $-(\theta - \theta_L)$ 是能量估计中的速度衰减项和温度衰减项.

由(1)的约束方程,可设

$$\operatorname{div} \mathbf{E}_0 = b - n_0, \operatorname{div} \mathbf{B}_0 = 0. \quad (5)$$

现在考虑当 $\bar{\mathbf{u}}=0$ 时,(1)在稳定状态下的解,令 $(\bar{n}, \bar{\mathbf{u}}, \bar{\mathbf{E}}, \bar{\mathbf{B}})$ 是仅依赖于变量 \mathbf{x} 的一个解且 $\bar{\mathbf{u}}=0$,则有

$$\begin{cases} \nabla h(\bar{n}) = -\bar{\mathbf{E}}, \\ \nabla \times \bar{\mathbf{B}} = 0, \quad \operatorname{div} \bar{\mathbf{E}} = b - \bar{n}, \\ \nabla \times \bar{\mathbf{E}} = 0, \quad \operatorname{div} \bar{\mathbf{B}} = 0. \end{cases} \quad (6)$$

故 $\bar{\mathbf{B}}$ 是常数向量, \bar{n} 在 T^3 中满足椭圆方程

$$-\Delta h(\bar{n}) = b - \bar{n}. \quad (7)$$

当 \bar{n} 解出,由(7)可知 $\bar{\mathbf{E}} = -\nabla h(\bar{n})$,所以 $(\bar{n}, \bar{\mathbf{u}}, \bar{\mathbf{E}})$ 是稳定状态下的一个特殊解且 $\bar{\mathbf{u}}=0$. 令 $\bar{\phi} = h(\bar{n})$, h^{-1} 是 h 的反函数,则(7)在 T^3 中等价于一个半线性椭圆方程: $-\Delta \bar{\phi} = b - h^{-1}(\bar{\phi})$. 由Schauder不动点定理或极小值方法容易得到这个方程光滑解的存在性,由 h 的严格单调性可得光滑解的唯一性. 根据Neumann边界条件^[5]或Dirichlet条件^[6],可以在有解范围内得到光滑解的存在唯一性. 由极大值原理且 $b \geq \text{const.} > 0$ 可知这些解满足 $\bar{n} \geq \text{const.} > 0$. 所以在周期情况下,(7)周期光滑解的存在唯一性是明显的.

命题 1(见[7-8]) 假设 b 是 T^3 中的一个光滑周期函数且 $b \geq \text{const.} > 0$,则周期问题(7)存在唯一光滑解 $\bar{n} \in T^3$ 且 $\bar{n} \geq \text{const.} > 0$.

当 $n, \theta > 0$ 时,Euler-Maxwell系统(1)是一个对称双曲型方程组(见[7]),若初值是光滑的,则(1)-(2)存在唯一的局部光滑解(见[8])(关于一维的情形见[9-10]).

命题 2(见[8,11]) 令 s 是一个整数且 $s \geq 3$, $\bar{\mathbf{B}}$ 是一个给定的常数向量且 $\bar{\mathbf{B}} \in R^3$, \bar{n} 是由命题1给出(7)的一个光滑解且 $\bar{\mathbf{E}} = -\nabla h(\bar{n})$. 假设(5)成立且当 $n_0 \geq 2\kappa$, κ 是常数($\kappa > 0$)时有 $(n_0 - \bar{n}, \mathbf{u}_0, \theta - \theta_L, \mathbf{E}_0 - \bar{\mathbf{E}}, \mathbf{B}_0 - \bar{\mathbf{B}}) \in H^s(T^3)$. 则存在 $T_1 > 0$ 使得(1)-(3)在 $[0, T_1] \times T^3$ 中存在唯一光滑解 $(n, \mathbf{u}, \theta, \mathbf{E}, \mathbf{B})$ 满足 $n \geq \kappa$ 且 $(n - \bar{n}, \mathbf{u}, \theta - \theta_L, \mathbf{E} - \bar{\mathbf{E}}, \mathbf{B} - \bar{\mathbf{B}}) \in C^1([0, T_1]; H^{s-1}(T^3)) \cap C([0, T_1]; H^s(T^3))$.

在一维非等熵的Euler-Maxwell系统中,通过补偿紧方法可获得熵解的整体存在性(见[12-13]). 关于平衡状态下整体光滑解的存在性问题已经有很多研究. 在[4]中,彭跃军主要研究在磁化的等离子体模型中可压缩的等熵Euler-Maxwell方程的周期问题. 该方程是部分耗散的拟线性双曲方程组. 证明了当时间趋于无穷时,存在整体光滑解且在非常数平衡态下收敛. 证明主要是通过对解的各阶导数进行归纳来实现,并证明了可压缩的Euler-Poisson方程的解指数衰减到稳定状态. 在[14]中,王术等人主要研究带有额外温度耗散项的非等熵Euler-Maxwell系统在平衡状态下的周期问题,证明在非常数平衡态下光滑解的全局存在性及当时间趋于无穷时解收敛到稳定状态. 最近,刘存明与彭跃军在[2]中主要研究没有温度耗散项的非等熵Euler-Poisson方程在非常数平衡态下周期光滑解的稳定性,证明了当时间趋于无穷大时,解以指数方式衰减到稳定状态. 主要通过引入新的压强变量和选择Euler方程的一个非对角的对称化子获得耗散估计. 此外,在[15]中,王术等人主要研究可压非等熵Euler-Maxwell系统在常数平衡态下解的全局存在性和渐近衰减.

1 预备知识

首先介绍一些记号. 当 $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3) \in N^3$ 时,记 $\partial_x^\alpha = \frac{\partial^{|\alpha|}}{\partial_{x_1}^{\alpha_1} \partial_{x_2}^{\alpha_2} \partial_{x_3}^{\alpha_3}}$,且 $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3$. 其中 $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3)$, $\beta = (\beta_1, \beta_2, \beta_3)$, $\beta \leq \alpha$ 代表的是 $\beta_j \leq \alpha_j (j=1, 2, 3)$,记Sobolev空间 $H^s(T^3)$ 的范数为 $\|\cdot\|_s$, $L^2(T^3)$ 和 $L^\infty(T^3)$ 空间的范数分别记为 $\|\cdot\|$ 和 $\|\cdot\|_\infty$.

Leibniz 公式: $\partial_x^\alpha(uv) = \sum_{\beta \leq \alpha} m_{\alpha\beta} \partial_x^{\alpha-\beta} u \partial_x^\beta v, \forall \alpha \in N^3$, 其中 $m_{\alpha\beta}$ 是常数.

$$\partial_t^k(uv) = \sum_{l=0}^k m'_{kl} \partial_t^{k-l} u \partial_t^l v, \forall k \in N, \text{ 其中 } m'_{kl} \text{ 是常数.}$$

$B_{s,T}(T^3)$ 是一个 Banach 空间定义为:

$$B_{s,T}(T^3) = \bigcap_{k=0}^s C^k([0, T]; H^{s-k}(T^3)),$$

它的范数记为:

$$\|v\|_{B_{s,T}} = \max_{0 \leq t \leq T} \|v(t, \cdot)\|_s, \forall v \in B_{s,T}(T^3),$$

式中, $\|v(t, \cdot)\|_s = (\sum_{|\alpha|+k \leq s} \|\partial_t^k \partial_x^\alpha v(t, \cdot)\|^2)^{1/2}$.

引理 1 假设 $u, v \in H^s(T^3)$, f 是一个光滑函数, 若 $\alpha \in N^3$ 且 $1 \leq |\alpha| \leq s$, 记 $\|D^{s'} u\| = \sum_{|\alpha|=s'} \|\partial_x^\alpha u\|$, 则有下面的不等式成立

$$\|\partial_x^\alpha(uv) - u \partial_x^\alpha v\| \leq C_s (\|\nabla u\|_\infty \|D^{|\alpha|-1} v\| + \|D^{|\alpha|} u\| \|v\|_\infty). \quad (8)$$

$$\|\partial_x^\alpha f(u)\| \leq C_\infty (1 + \|\nabla u\|_\infty)^{|\alpha|-1} \|D^{|\alpha|} u\|. \quad (9)$$

式中, $C_s > 0$ 是一个仅依赖于 s 的常数, $C_\infty > 0$ 是一个依赖于 $f, \|u\|_\infty$ 和 s 的常数. 若 $s > \frac{3}{2} + 1$, 则

$$\|\partial_x^\alpha(uv) - u \partial_x^\alpha v\| \leq C_s \|\nabla u\|_{s-1} \|v\|_{|\alpha|-1}. \quad (10)$$

$$\|\partial_x^\alpha(uv)\| \leq C_s \|\nabla u\|_s \|v\|_{|\alpha|} (|\alpha| \leq s). \quad (11)$$

不等式(8)-(9)证明见[11, 16], (10)-(11)证明见[4].

引理 2 如果 f 是一个光滑函数, $u, v \in B_{s,T}(T^3)$ 且 $s > \frac{3}{2} + 1$. $k, l \in N$ 且 $\alpha, \beta \in N^3$. 见[15].

(1) 若 $k + |\alpha| \leq s$, 则

$$\|\partial_x^\alpha(u \partial_t^k \nabla v) - u \partial_x^\alpha \partial_t^k \nabla v\| \leq C_s \|u\|_s \|v\|_s. \quad (12)$$

(2) 若 $k + |\alpha| \leq s, l + |\beta| \leq s, k + l \leq s, |\alpha| + |\beta| \leq s, k + l + |\alpha| + |\beta| \leq s + 1$. 则

$$\|(\partial_t^k \partial_x^\alpha u)(\partial_t^l \partial_x^\beta v)\| \leq C_s \|u\|_s \|v\|_s. \quad (13)$$

此外若 $l + |\alpha| \geq 1, k + |\beta| \geq 1$ 则

$$\|(\partial_t^k \partial_x^\alpha u)(\partial_t^l \partial_x^\beta v)\| \leq C_s \|\partial u\|_{s-1} \|\partial v\|_{s-1}. \quad (14)$$

式中, ∂ 代表对 t 和 x 任意阶导数, 所以

$$\|uv\|_s \leq C_s \|u\|_s \|v\|_s. \quad (15)$$

(3) 若 $1 \leq k, k + |\alpha| \leq s$, 则

$$\|\partial_t^k \partial_x^\alpha f(v)\| \leq C_s \|\partial_t v\|_s. \quad (16)$$

2 方程组的对称化

令

$$N = n - \bar{n}, \Theta = \theta - \theta_L, U = \begin{pmatrix} N \\ u \\ \Theta \end{pmatrix}, B = \bar{B} + G, F = E - \bar{E} = E + \nabla h(\bar{n}). \quad (17)$$

当 $k \in N, \alpha \in N^3$ 且 $k + |\alpha| \leq s$ 时, 记 $U_{k,\alpha} = \partial_t^k \partial_x^\alpha U$. 用 $\ln p$ 代替 n 证明稳定性结果, 容易发现压强 p 满足

$$\partial_t p + u \cdot \nabla p + \gamma p \operatorname{div} u = \frac{(\gamma-1)p}{2R\theta} |u|^2 - \frac{p}{\theta} \Theta. \quad (18)$$

令 $q = \ln p, \bar{q} = \ln \bar{p}$. 当 $p > 0$ 时, 得:

$$\partial_t q + u \cdot \nabla q + \gamma \operatorname{div} u = \frac{\gamma-1}{2R\theta} |u|^2 - \frac{1}{\theta} \Theta. \quad (19)$$

令

$$Q = q - \bar{q}, \mathbf{W} = \begin{pmatrix} \mathbf{W}^1 \\ \mathbf{W}^2 \end{pmatrix}, \mathbf{W}^1 = \begin{pmatrix} Q \\ \mathbf{u} \end{pmatrix}, \mathbf{W}^2 = \begin{pmatrix} \mathbf{F} \\ \mathbf{G} \end{pmatrix}. \quad (20)$$

将这些变量代入方程(1)和(19),得

$$\begin{cases} \partial_t Q + \mathbf{u} \cdot \nabla Q + \gamma \operatorname{div} \mathbf{u} + \mathbf{u} \cdot \nabla \bar{q} = \frac{\gamma-1}{2R\theta} |\mathbf{u}|^2 - \frac{1}{\theta} \Theta, \\ \partial_t \mathbf{u} + \mathbf{u} \cdot \nabla \mathbf{u} + R\theta \nabla Q + R \nabla \bar{q} \Theta = -(\mathbf{F} - \nabla h(\bar{n}) + \mathbf{u} \times (\mathbf{G} + \bar{\mathbf{B}})) - \mathbf{u}, \\ \partial_t \Theta + \mathbf{u} \cdot \nabla \Theta + (\gamma-1)\theta \operatorname{div} \mathbf{u} = \frac{\gamma-1}{2R} |\mathbf{u}|^2 - \Theta, \\ \partial_t \mathbf{F} - \nabla \times \mathbf{G} = (\bar{n} + N)\mathbf{u}, \quad \operatorname{div} \mathbf{F} = -N, \\ \partial_t \mathbf{G} + \nabla \times \mathbf{F} = 0, \quad \operatorname{div} \mathbf{G} = 0. \end{cases} \quad (21)$$

(21)可写成如下形式

$$\partial_t \mathbf{W}^1 + \sum_{j=1}^d \mathbf{A}_j(\mathbf{u}, \theta) \partial_{x_j} \mathbf{W}^1 + \mathbf{L}(\mathbf{x}) \mathbf{W}^1 = \mathbf{K}(\mathbf{u}, \theta, \mathbf{F}, \mathbf{G}). \quad (22)$$

$$\text{式中, } \mathbf{A}_j(\mathbf{u}, \theta) = \begin{pmatrix} u_j & \gamma \mathbf{e}_j^T & 0 \\ R\theta \mathbf{e}_j & u_j \mathbf{I}_3 & 0 \\ 0 & (\gamma-1)\theta \mathbf{e}_j^T & u_j \end{pmatrix}, j=1, 2, 3.$$

$$\mathbf{L}(\mathbf{x}) = \begin{pmatrix} 0 & (\nabla \bar{q})^T & 0 \\ 0 & 0 & R \nabla \bar{q} \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \mathbf{K}(\mathbf{u}, \theta, \mathbf{F}, \mathbf{G}) = \begin{pmatrix} \frac{\gamma-1}{2R\theta} |\mathbf{u}|^2 - \frac{1}{\theta} (\theta - \theta_L) \\ -(\mathbf{F} - \nabla h(\bar{n}) + \mathbf{u} \times (\mathbf{G} + \bar{\mathbf{B}})) - \mathbf{u} \\ \frac{\gamma-1}{2R} |\mathbf{u}|^2 - (\theta - \theta_L) \end{pmatrix}.$$

(22)的初始条件是

$$t=0: \mathbf{W} = \mathbf{W}_0 \stackrel{\text{def}}{=} (Q_0, \mathbf{u}_0, \Theta_0, \mathbf{E}_0, \mathbf{B}_0), \quad \mathbf{x} \in T^3. \quad (23)$$

式中, $Q_0 = \ln(Rn_0\theta_0) - \ln(R\bar{n}\theta_L)$, $\Theta_0 = \theta_0 - \theta_L$. 容易得到一个非对角矩阵(见[15])

$$\mathbf{A}_0(p, \theta) = \begin{pmatrix} Rp & 0 & -\frac{Rp}{\theta} \\ 0 & \frac{p}{\theta} \mathbf{I}_3 & 0 \\ -\frac{Rp}{\theta} & 0 & \frac{R\gamma p}{(\gamma-1)\theta^2} \end{pmatrix}. \quad (24)$$

当 $p>0, \theta>0$ 时, (24) 是对称且正定的矩阵.

$$\tilde{\mathbf{A}}_j(p, \mathbf{u}, \theta) \stackrel{\text{def}}{=} \mathbf{A}_0(p, \theta) \mathbf{A}_j(\mathbf{u}, \theta) = \begin{pmatrix} Rpu_j & Rpe_j^T & -\frac{Rp}{\theta} u_j \\ Rpe_j & \frac{p}{\theta} u_j \mathbf{I}_3 & 0 \\ -\frac{Rp}{\theta} u_j & 0 & \frac{R\gamma p}{(\gamma-1)\theta^2} u_j \end{pmatrix}.$$

是对称矩阵,故方程(21)是对称双曲的. 此外,

$$\mathbf{A}_0(p, \theta) \mathbf{L}(\mathbf{x}) = \begin{pmatrix} 0 & Rp(\nabla \bar{q})^T & 0 \\ 0 & 0 & \frac{Rp}{\theta} \nabla \bar{q} \\ 0 & -\frac{Rp}{\theta} (\nabla \bar{q})^T & 0 \end{pmatrix}.$$

令

$$B(p, u, \theta, x) = \sum_{j=1}^3 \partial_{x_j} \tilde{A}_j(p, u, \theta) - 2A_0(p, \theta)L(x).$$

由 $\nabla \bar{q} = \frac{1}{\bar{p}} \nabla \bar{p}$, 可得:

$$B(p, u, \theta, x) = \begin{pmatrix} R \operatorname{div}(pu) & R(\nabla p)^T - \frac{2Rp}{\bar{p}}(\nabla \bar{p})^T & -R \operatorname{div}(\frac{pu}{\theta}) \\ R \nabla p & \operatorname{div}(\frac{pu}{\theta}) I_3 & -\frac{2Rp}{\theta \bar{p}} \nabla \bar{p} \\ -R \operatorname{div}(\frac{pu}{\theta}) & \frac{2Rp}{\theta \bar{p}} \nabla \bar{p} & \frac{R\gamma}{(\gamma-1)} \operatorname{div}(\frac{pu}{\theta^2}) \end{pmatrix}.$$

令 $T > 0$, W 是 (22)-(23) 定义在 $[0, T]$ 上的一个光滑解, 记

$$W_T = \sup_{t \in [0, T]} \|W(t, \cdot)\|_s.$$

本文假设 $s > \frac{d}{2} + 1$ 且 $d \leq 3$, W_T 是足够小的, 且满足

$$\frac{\bar{n}}{2} \leq n \leq \frac{3\bar{n}}{2}, \frac{\bar{p}}{2} \leq p \leq \frac{3\bar{p}}{2}, |u| \leq \frac{1}{2}, \frac{\theta_L}{2} \leq \theta \leq \frac{3\theta_L}{2}. \quad (25)$$

3 能量估计

当 $k \in N, \alpha \in N^3$ 且 $k + |\alpha| \leq s$ 时, 用 $\partial_t^k \partial_x^\alpha$ 作用 (22), 可得:

$$\partial_t W_{k, \alpha}^1 + \sum_{j=1}^d A_j(u, \theta) \partial_{x_j} W_{k, \alpha}^1 + L(x) W_{k, \alpha}^1 = \partial_t^k \partial_x^\alpha K + g^{k, \alpha}. \quad (26)$$

$$g^{k, \alpha} = \sum_{j=1}^3 [A_j(u, \theta) \partial_{x_j} W_{k, \alpha}^1 - \partial_t^k \partial_x^\alpha (A_j(u, \theta) \partial_{x_j} W^1)] + L(x) W_{k, \alpha}^1 - \partial_t^k \partial_x^\alpha (L(x) W^1) \quad (27)$$

对于 Maxwell 方程, 有

$$\begin{cases} \partial_t (\partial_t^k \partial_x^\alpha F) - \nabla \times (\partial_t^k \partial_x^\alpha G) = \partial_t^k \partial_x^\alpha (nu), & \operatorname{div}(\partial_t^k \partial_x^\alpha F) = -\partial_t^k \partial_x^\alpha N. \\ \partial_t (\partial_t^k \partial_x^\alpha G) + \nabla \times (\partial_t^k \partial_x^\alpha F) = 0, & \operatorname{div}(\partial_t^k \partial_x^\alpha G) = 0. \end{cases} \quad (28)$$

引理 3 当 $k \in N, \alpha \in N^3$ 且 $1 \leq |\alpha|, k + |\alpha| \leq s$ 时, 有

$$\begin{aligned} & \frac{d}{dt} (\langle A_0 W_{k, \alpha}^1, W_{k, \alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k, \alpha}\|^2 + \|G_{k, \alpha}\|^2)) + C_0(\|u_{k, \alpha}\|^2 + \|\Theta_{k, \alpha}\|^2) \leq \\ & C(\|\partial_t^k(F, u, \Theta)\|_{|\alpha|-1}^2 + \|\partial_t^k Q\|_{|\alpha|}^2) + C \|U\|_s^2 \|W\|_s. \end{aligned} \quad (29)$$

证明 $A_0(p, \theta) W_{k, \alpha}$ 与 (26) 作内积得

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \langle A_0(p, \theta) W_{k, \alpha}^1, W_{k, \alpha}^1 \rangle &= \langle \partial_t A_0(p, \theta) W_{k, \alpha}^1, W_{k, \alpha}^1 \rangle + \langle B(p, u, \theta, x) W_{k, \alpha}^1, W_{k, \alpha}^1 \rangle + \\ & 2 \langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K, W_{k, \alpha}^1 \rangle + 2 \langle A_0 g^{k, \alpha}, W_{k, \alpha}^1 \rangle = I_1 + I_2 + I_3 + I_4. \end{aligned}$$

I_1 的估计: 由 (1) 中的能量方程和 (19) 以及 Sobolev 嵌入定理可得:

$$\|(\partial_t p, \partial_t \theta)\|_\infty \leq C \| (u, \nabla u, \Theta) \|_\infty \leq C \|W\|_s.$$

所以:

$$|\langle \partial_t A_0(p, \theta) W_{k, \alpha}^1, W_{k, \alpha}^1 \rangle| \leq C \|(\partial_t p, \partial_t \theta)\|_\infty \|W_{k, \alpha}^1\|^2 \leq C \|W\|_s^3. \quad (30)$$

I_2 的估计: 当 $(p, u, \theta) = (\bar{p}, 0, \theta_L)$ 时, 矩阵 $B(p, u, \theta, x)$ 是反对称矩阵, 得到:

$$|\langle B(p, u, \theta, x) W_{k, \alpha}^1, W_{k, \alpha}^1 \rangle| \leq C \|W\|_s^3. \quad (31)$$

I_3 的估计: 可以将 I_3 写成如下形式:

$$2 \langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K, W_{k, \alpha}^1 \rangle = 2 \langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K_1, W_{k, \alpha}^1 \rangle + 2 \langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K_2, W_{k, \alpha}^1 \rangle. \quad (32)$$

式中,

$$K_1(u, \theta, F, G) = \begin{pmatrix} -\frac{1}{\theta} \Theta \\ -(F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B})) - u \\ -\Theta \end{pmatrix}, \quad K_2(u, \theta) = \begin{pmatrix} \frac{\gamma-1}{2R\theta} |u|^2 \\ 0 \\ \frac{\gamma-1}{2R} |u|^2 \end{pmatrix}. \quad (33)$$

首先考虑(32)右边的第二项有:

$$2|\langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K_2, W_{k,\alpha}^1 \rangle| \leq C \|W\|_s^3. \quad (34)$$

再考虑(32)右边的第一项得:

$$\begin{aligned} 2\langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K_1, W_{k,\alpha}^1 \rangle &= -2R \langle nu_{k,\alpha}, u_{k,\alpha} \rangle - 2R \langle (F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B}))_{k,\alpha}, nu_{k,\alpha} \rangle + \\ &\langle 2Rp \left(\frac{\Theta_{k,\alpha}}{\theta} - \partial_t^k \partial_x^\alpha \left(\frac{\Theta}{\theta} \right) \right), Q_{k,\alpha} \rangle + \langle \frac{2Rp}{\theta} \left(\left(\frac{\Theta}{\theta} \right)_{k,\alpha} - \frac{\gamma}{(\gamma-1)\theta} \Theta_{k,\alpha} \right), \Theta_{k,\alpha} \rangle. \end{aligned} \quad (35)$$

由(28)得:

$$-R \frac{d}{dt} (\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2) = -2R \langle \partial_t^k \partial_x^\alpha (nu), F_{k,\alpha} \rangle.$$

(35) 右边的第二项估计:

$$\begin{aligned} -2R \langle (F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B}))_{k,\alpha}, nu_{k,\alpha} \rangle &= -2R \langle F_{k,\alpha}, nu_{k,\alpha} \rangle + 2R \langle (\nabla h(\bar{n}) - u \times (G + \bar{B}))_{k,\alpha}, nu_{k,\alpha} \rangle = \\ -R \frac{d}{dt} (\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2) &+ 2R \langle (\nabla h(\bar{n}) - u \times (G + \bar{B}))_{k,\alpha}, (N + \bar{n}) u_{k,\alpha} \rangle + 2R \langle F_{k,\alpha}, (nu)_{k,\alpha} - nu_{k,\alpha} \rangle \leq \\ -R \frac{d}{dt} (\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2) &+ R \langle nu_{k,\alpha}, u_{k,\alpha} \rangle + C \|\partial_t^k u\|_{|\alpha|-1}^2 + C \|\partial_t^k F\|_{|\alpha|-1}^2 + C \|U\|_s^2 \|W\|_s + \varepsilon \|u_{k,\alpha}\|^2. \end{aligned} \quad (36)$$

(35) 右边的第三项估计:

$$\left| \langle 2Rp \left(\frac{\Theta_{k,\alpha}}{\theta} - \partial_t^k \partial_x^\alpha \left(\frac{\Theta}{\theta} \right) \right), Q_{k,\alpha} \rangle \right| \leq C \| \Theta \|_s^2 \| Q \|_s. \quad (37)$$

(35) 右边的第四项估计:

$$\langle \frac{2Rp}{\theta} \left(\left(\frac{\Theta}{\theta} \right)_{k,\alpha} - \frac{\gamma}{(\gamma-1)\theta} \Theta_{k,\alpha} \right), \Theta_{k,\alpha} \rangle \leq -\langle \frac{2Rp}{(\gamma-1)\theta^2} \Theta_{k,\alpha}, \Theta_{k,\alpha} \rangle + C \| \Theta \|_s^3. \quad (38)$$

由(34)-(38)得:

$$\begin{aligned} 2\langle A_0 \partial_t^k \partial_x^\alpha K, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R \frac{d}{dt} (\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2) &+ R \langle nu_{k,\alpha}, u_{k,\alpha} \rangle + \langle \frac{2Rp}{(\gamma-1)\theta^2} \Theta_{k,\alpha}, \Theta_{k,\alpha} \rangle \leq \\ C \|\partial_t^k u\|_{|\alpha|-1}^2 &+ C \|\partial_t^k F\|_{|\alpha|-1}^2 + \varepsilon \|u_{k,\alpha}\|^2 + C \|U\|_s^2 \|W\|_s^4. \end{aligned} \quad (39)$$

$$I_4 \text{ 的估计: 由 (29), 可令 } g^{k,\alpha} = g_1^{k,\alpha} + g_2^{k,\alpha}. \quad (40)$$

式中,

$$g_1^{k,\alpha} = \sum_{j=1}^3 [A_j(u, \theta) \partial_{x_j} W_{k,\alpha}^1 - \partial_t^k \partial_x^\alpha (A_j(u, \theta)) \partial_{x_j} W^1]. \quad (41)$$

$$g_2^{k,\alpha} = L(x) W_{k,\alpha}^1 - \partial_t^k \partial_x^\alpha (L(x) W^1). \quad (42)$$

由引理 1-2, 有:

$$2|\langle A_0 g_1^{k,\alpha}, W_{k,\alpha}^1 \rangle| \leq C \|W\|_s^3. \quad (43)$$

由 Leibniz 公式可得:

$$g_2^{k,\alpha} = - \sum_{\beta < \alpha} m_{\alpha\beta} (\partial_x^{\alpha-\beta} L(x)) (\partial_x^\beta \partial_t^k W^1). \quad (44)$$

则有:

$$2|\langle A_0 g_2^{k,\alpha}, W_{k,\alpha}^1 \rangle| \leq C \|\partial_t^k(u, \Theta)\|_{|\alpha|-1}^2 + \varepsilon \|\partial_t^k \partial_x^\alpha(u, \Theta)\|^2 + C \|\partial_t^k Q\|_{|\alpha|}^2. \quad (45)$$

由(43)-(45)得:

$$2|\langle A_0 g^{k,\alpha}, W_{k,\alpha}^1 \rangle| \leq C \|\partial_t^k(u, \Theta)\|_{|\alpha|-1}^2 + \varepsilon \|\partial_t^k \partial_x^\alpha(u, \Theta)\|^2 + C \|\partial_t^k Q\|_{|\alpha|}^2 + C \|W\|_s^3. \quad (46)$$

综上所述可得:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(\langle A_0 W_{k,\alpha}^1, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2)) + R\langle nu_{k,\alpha}, u_{k,\alpha} \rangle + \langle \frac{2Rp}{(\gamma-1)\theta^2} \Theta_{k,\alpha}, \Theta_{k,\alpha} \rangle \leq \\ \| \partial_t^k(u, \Theta, F) \|_{|\alpha|-1}^2 + 2\varepsilon \| \partial_t^k \partial_x^\alpha(u, \Theta) \|^2 + C \| \partial_t^k Q \|_{|\alpha|}^2 + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \end{aligned}$$

当 ε 足够小时, 由 (25) 可知 $\gamma > 1$, 则存在一个常数 $C_0 > 0$ 使得 $Rn - 2\varepsilon \geq C_0$, $\frac{2Rp}{(\gamma-1)\theta^2} - 2\varepsilon \geq C_0$ 成立, 则 (29) 得证.

引理 4 当 $k \in N$ 且 $k \leq s$ 时, 有

$$\frac{d}{dt}(\langle A_0 \partial_t^k W^1, \partial_t^k W^1 \rangle + R(\| \partial_t^k F \|^2 + \| \partial_t^k G \|^2)) + C_0(\| \partial_t^k u \|^2 + \| \partial_t^k \Theta \|^2) \leq C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \quad (47)$$

证明 根据引理 3 的证明过程可知下面只需要证明 (48) 和 (49) 成立

$$-2R\langle \partial_t^k(F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B})), n \partial_t^k u \rangle \leq -R \frac{d}{dt}(\| \partial_t^k F \|^2 + \| \partial_t^k G \|^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \quad (48)$$

$$2|\langle A_0 \partial_t^k g_2, \partial_t^k W^1 \rangle| \leq C \| U \|_s^3. \quad (49)$$

由引理 3 的证明过程中对 (35) 右边的第二项估计可得:

$$\begin{aligned} -2R\langle \partial_t^k(F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B})), n \partial_t^k u \rangle &= -2R\langle \partial_t^k F, \partial_t^k(nu) \rangle + 2R\langle \partial_t^k F, \partial_t^k(nu) - n \partial_t^k u \rangle + \\ &2R\langle (\nabla h(\bar{n}) - u \times (G + \bar{B}))_{k,\alpha}, n \partial_t^k u \rangle \leq -R \frac{d}{dt}(\| \partial_t^k F \|^2 + \| \partial_t^k G \|^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \end{aligned} \quad (50)$$

而 $\partial_t^k g_2 = L(x) \partial_t^k W^1 - \partial_t^k(L(x) W^1) = 0$, 则 (49) 得证.

引理 5 当 $k \in N, \alpha \in N^3$ 且 $1 \leq |\alpha|, k + |\alpha| \leq s$ 时, 有

$$\| \partial_t^k F \|_{|\alpha|-1}^2 \leq C(\| \partial_t^k u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^k Q \|_{|\alpha|}^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \quad (51)$$

$$\| \partial_t^k Q \|_{|\alpha|}^2 \leq C(\| \partial_t^k(u, \Theta) \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\alpha|-1}^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \quad (52)$$

证明 先证明 (51), 用 $\partial_t^k \partial_x^\beta$ 作用 (21) 的第二个方程得:

$$\begin{aligned} F_{k,\beta} &= -(u_{k,\beta} + u_{k,\beta} \times \bar{B} + u_{k+1,\beta}) - \partial_t^k \partial_x^\beta(u \cdot \nabla u) - \partial_t^k \partial_x^\beta(u \times G) - R(\partial_t^k \partial_x^\beta \nabla Q + \partial_t^k \partial_x^\beta \nabla \bar{q} \Theta). \quad (|\alpha| = |\beta| + 1) \\ \| F_{k,\beta} \|^2 &\leq C(\| \partial_t^k u \|_{|\beta|}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\beta|}^2 + \| \partial_t^k Q \|_{|\beta|+1}^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \end{aligned}$$

所以:

$$\| \partial_t^k F \|_{|\alpha|-1}^2 \leq C(\| \partial_t^k u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^k Q \|_{|\alpha|}^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s.$$

下证 (52), 将 (21) 中的第二个方程写为:

$$R\theta_L \nabla Q = -(F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B})) - (\partial_t u + u + R \nabla \bar{q} \Theta) + r. \quad (53)$$

式中, $r = -u \cdot \nabla u - R\theta \nabla Q$, $|\beta| \leq |\alpha| - 1$.

用 $\partial_t^k \partial_x^\alpha$ 作用于 (53), 再用 $(\nabla Q)_{k,\beta}$ 与它作内积得

$$\begin{aligned} R\theta_L \|(\nabla Q)_{k,\beta}\| &= \langle (F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B}))_{k,\beta}, (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle - \langle u_{k+1,\beta} + u_{k,\beta}, (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle - \\ &R\langle \partial_t^k \partial_x^\beta(\nabla \bar{q} \Theta), (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle + \langle \partial_t^k \partial_x^\beta r, (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle. \end{aligned} \quad (54)$$

下证 (52): 估计 (54) 右边的第一项得:

$$\langle \partial_t^k \partial_x^\beta(F - \nabla h(\bar{n}) + u \times (G + \bar{B})), (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle \leq C \| \partial_t^k F \|_{|\beta|}^2 + 3\varepsilon \| (\nabla Q)_{k,\beta} \|^2 + C \| U \|_s^2 \| W \|_s$$

估计 (54) 右边的第二项得:

$$|\langle u_{k,\beta} + u_{k+1,\beta}, (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle| \leq C(\| \partial_t^k u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\alpha|-1}^2) + \varepsilon \| (\nabla Q)_{k,\beta} \|^2. \quad (55)$$

估计 (54) 右边的第三项得:

$$|\langle \partial_t^k \partial_x^\beta(\nabla \bar{q} \Theta), (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle| \leq C \| \partial_t^k \Theta \|_{|\alpha|-1}^2 + \varepsilon \| (\nabla Q)_{k,\beta} \|^2. \quad (56)$$

估计 (54) 右边的最后一项得:

$$|\langle \partial_t^k \partial_x^\beta r, (\nabla Q)_{k,\beta} \rangle| \leq C \| U \|_s^2 \| W \|_s.$$

综上所述可得:

$$R\theta_L \|(\nabla Q)_{k,\beta}\|^2 \leq C(\| \partial_t^k(u, \Theta) \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^k Q \|_{|\alpha|}^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s + 5\varepsilon \| (\nabla Q)_{k,\beta} \|^2.$$

令 $\varepsilon > 0$ 足够的小, 使得 $\varepsilon \leq R\theta_L/5$, 则有:

$$\| (\nabla Q)_{k,\beta} \|^2 \leq C(\| \partial_t^k(u, \Theta) \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^{k+1} u \|_{|\alpha|-1}^2 + \| \partial_t^k Q \|_{|\alpha|}^2) + C \| U \|_s^2 \| W \|_s. \quad (57)$$

将(57)中的指数 β ($|\beta| \leq |\alpha| - 1$)求和得到:

$$\|\partial_t^k Q\|_{|\alpha|}^2 \leq C(\|\partial_t^k(u, \Theta)\|_{|\alpha|-1}^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|_{|\alpha|-1}^2 + \|\partial_t^k Q\|_{|\alpha|}^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \quad (58)$$

当 $C \leq 1$ 时, (52)得证.

引理 6 当 $k \in N$ 且 $k \leq s-1$ 时, 我们有

$$\|\partial_t^k Q\|_1^2 \leq C(\|\partial_t^k(u, \Theta)\|_1^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|_1^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \quad (59)$$

$$\|\partial_t^s Q\|_1^2 \leq C\|\partial_t^{s-1}(u, \Theta)\|_1^2 + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \quad (60)$$

证明 令(52)中的 $|\alpha| = 1$, 可得:

$$\|\partial_t^k Q\|_1^2 \leq C(\|\partial_t^k(u, \Theta)\|_1^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|_1^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s.$$

最后, 由(21)的第一个方程和引理 2, 容易证得(60).

引理 7

$$\|F\|_{s-1} \leq C\|U\|_s. \quad (61)$$

$$\|\partial_t G\|_{s-2} + \|\nabla G\|_{s-2} \leq C\|U\|_s. \quad (62)$$

证明见[15].

命题 3 当 $k \in N, \alpha \in N^3$ 且 $1 \leq |\alpha|, k+|\alpha| \leq s$, 有

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \sum_{\beta \leq \alpha} (\langle A_0 W_{k,\beta}^1, W_{k,\beta}^1 \rangle + R(\|F_{k,\beta}\|^2 + \|G_{k,\beta}\|^2)) + C_0 \|\partial_t^k U\|_{|\alpha|}^2 \leq \\ (\|\partial_t^k U\|_{|\alpha|-1}^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|_{|\alpha|-1}^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \end{aligned} \quad (63)$$

证明 由引理 3 和引理 5 可得:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} (\langle A_0 W_{k,\beta}^1, W_{k,\beta}^1 \rangle + R(\|F_{k,\beta}\|^2 + \|G_{k,\beta}\|^2)) + C_0 (\|u_{k,\beta}\|^2 + \|\Theta_{k,\beta}\|^2) \leq \\ C(\|\partial_t^k(u, \Theta)\|_{|\beta|-1}^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|_{|\beta|-1}^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \end{aligned}$$

令 $k \geq 0$ 固定, 对上面不等式中的指数 β ($|\beta| \leq |\alpha|$)求和, 其中 β 满足 $1 \leq |\beta|, k+|\beta| \leq s$, 再结合引理 4 得到(63).

命题 4 当 W_T 足够小时, 有

$$\frac{d}{dt} \sum_{\beta \leq \alpha} (\langle A_0 \partial_t^s W^1, \partial_t^s W^1 \rangle + R(\|\partial_t^s F\|^2 + \|\partial_t^s G\|^2)) + C_0 \|\partial_t^s U\|^2 \leq C\|\partial_t^{s-1} U\|_1^2 + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \quad (64)$$

4 存在性定理证明

定理 1 在命题 2 的假设下, 存在与 $t(t>0)$ 无关的常数 $\delta_0 > 0, C > 0$, 若 $\|(q-\bar{q}, u_0, \theta-\theta_L, E_0-\bar{E}, B_0-\bar{B})\| \leq \delta_0$ 成立, 则问题(1)-(3)存在唯一的整体光滑解 (Q, u, Θ, E, B) 满足:

$$(q(t)-\bar{q}, u(t), \theta(t)-\theta_L, E(t)-\bar{E}, B(t)-\bar{B}) \in \bigcap_{k=0}^s C^k([0, +\infty]; H^{s-k}(T^3)). \quad (65)$$

$$\sup_{t \geq 0} \|q(t)-\bar{q}, u(t), \theta(t)-\theta_L, E(t)-\bar{E}, B(t)-\bar{B}\|_s \leq C\|(q_0-\bar{q}, u_0, \theta_0-\theta_L, E_0-\bar{E}, B_0-\bar{B})\|_s. \quad (66)$$

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} (\|q(t)-\bar{q}, u(t), \theta(t)-\theta_L\|_s + \|E(t)-\bar{E}\|_{s-1} + \|\partial_t B(t)\|_{s-2} + \|\nabla_x B(t)\|_{s-2}) dt \leq \\ C\|(q_0-\bar{q}, u_0, \theta_0-\theta_L, E_0-\bar{E}, B_0-\bar{B})\|_s. \end{aligned} \quad (67)$$

此外, 有

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \|q(t)-\bar{q}, u(t), \theta(t)-\theta_L\|_{s-1} = 0. \quad (68)$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \|E(t)-\bar{E}\|_{s-1} = 0. \quad (69)$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} (\|\partial_t B(t)\|_{s-2} + \|\nabla_x B(t)\|_{s-2}) = 0. \quad (70)$$

证明 首先, 对于任何固定的指数 $k \in N$ 且 $k \leq s-1$, 对(63)的空间导数 α ($1 \leq |\alpha| \leq s-k$)进行归纳, 从 $|\alpha| = 1$ 到 $|\alpha| = s-k$ 进行归纳, 当 $|\alpha| \geq 2$ 时, (63)右边的项 $\|\partial_t^k U\|_{|\alpha|-1}^2$ 能够被 $\|\partial_t^k U\|_{|\alpha|}^2$ 控制, 将(63)左边的项与一个合适的正常数相乘得:

$$\frac{d}{dt} \sum_{|\alpha| \leq s-k} a_{k,\alpha} (\langle A_0 W_{k,\alpha}^1, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2)) + \|\partial_t^k U\|_{s-k}^2 \leq$$

$$C(\|\partial_t^k U\|^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|_{s-k-1}^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \quad (71)$$

其中 $a_{k,\alpha} > 0 (k \leq s-1, 1 \leq |\alpha| \leq s-k)$ 是常数.

下面,对 k 从 $k=s$ 到 $k=0$ 作一个归纳,当 $k=s$ 时,相应的估计由(64)给出,当 $k=s-1$ 时,由(71)可得:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \sum_{|\alpha| \leq 1} a_{s-1,\alpha} (\langle A_0 W_{s-1,\alpha}^1, W_{s-1,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{s-1,\alpha}\|^2 + \|G_{s-1,\alpha}\|^2)) + \|\partial_t^{s-1} U\|_1^2 \leq \\ (\|\partial_t^{s-1} U\|^2 + \|\partial_t^s U\|^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \end{aligned} \quad (72)$$

显然,(72)左边的项乘以一个合适的常数修正之后可以控制(64)右边的项 $\|\partial_t^{s-1} U\|^2$,由前面的步骤可知 $\|\partial_t^{k+1} u\|_{s-k-1}^2$ 能够被 $\|\partial_t^k U\|_{s-k}^2$ 控制,用这种方法对 k 进行归纳后得:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \sum_{k+|\alpha| \leq s} a_{k,\alpha} (\langle A_0 W_{k,\alpha}^1, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2)) + \sum_{k=0}^s \|\partial_t^k U\|_{s-k}^2 \leq \\ C \sum_{k=0}^{s-1} (\|\partial_t^k U\|^2 + \|\partial_t^{k+1} u\|^2) + C\|U\|_s^2 \|W\|_s. \end{aligned} \quad (73)$$

其中正常数 $a_{k,\alpha}$ 是以(71)为基础修正得到的,由(48),(50)和(73)可知 $\sum_{k=0}^s \|\partial_t^k U\|_{s-k}^2$ 与 $\|U\|_s^3$ 等价,对 $a_{k,\alpha}$ 再次修正得到:

$$\frac{d}{dt} \sum_{k+|\alpha| \leq s} a_{k,\alpha} (\langle A_0 W_{k,\alpha}^1, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2)) + \|U(t, \cdot)\|_s^2 \leq C\|U\|_s^2 \|W\| \quad (74)$$

因为 W_T 足够的小,所以进一步得到:

$$\frac{d}{dt} \sum_{k+|\alpha| \leq s} a_{k,\alpha} (\langle A_0 W_{k,\alpha}^1, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2)) + \|U(t, \cdot)\|_s^2 \leq 0. \quad (75)$$

结合引理 7 再次修正常数 $a_{k,\alpha}$ 得到

$$\frac{d}{dt} \sum_{k+|\alpha| \leq s} a_{k,\alpha} (\langle A_0 U_{k,\alpha}, U_{k,\alpha} \rangle + \|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2) + \|U\|_s^2 + \|F\|_{s-1}^2 + (\| \partial_t G \|_{s-2} + \| \nabla G \|_{s-2}) \leq 0$$

因为 $\frac{d}{dt} \sum_{k+|\alpha| \leq s} a_{k,\alpha} (\langle A_0 W_{k,\alpha}^1, W_{k,\alpha}^1 \rangle + R(\|F_{k,\alpha}\|^2 + \|G_{k,\alpha}\|^2))$ 与 $\|W\|_s^2$ 等价,所以将(75)在 $[0, t]$ 上积分可得:

$$\|W(t)\|_s^2 + \int_0^t (\|W(\tau)\|_s^2 + R\|F\|_{s-1}^2 + R\|\partial_t G\|_{s-2} + R\|\nabla G\|_{s-2}) d\tau \leq C\|W(0)\|_s^2. \quad (76)$$

方程组(21)可以写成:

$$\partial_t W = f(x, W, \partial_x W), f \text{ 是一个光滑函数且 } f(x, 0, 0) = 0 \quad (77)$$

由引理 1 可知:

$$\|W(0)\|_s \leq C\|W_0\|_s. \quad (78)$$

(71)-(78)证明了整体解的存在性和(65)-(67).

此外,由(76)可知,当 $k+|\beta| \leq s-1$ 时,有

$$\partial_t^k \partial_x^\beta W \in L^\infty(0, +\infty; L^2(T^3)), \partial_t(\partial_t^k \partial_x^\beta W) \in L^\infty(0, +\infty; L^2(T^3)).$$

则

$$\partial_t^k \partial_x^\beta W \in W^{1,\infty}(0, +\infty; L^2(T^3)), \forall k+|\beta| \leq s-1.$$

所以:

$$\partial_t^k \partial_x^\beta(q-q^-, u, \theta-\theta_L, E-\bar{E}) \in L^2(0, +\infty; L^2(T^3)), \forall k+|\alpha| \leq s-1.$$

得到:

$$\partial_t^k \partial_x^\beta(q-q^-, u, \theta-\theta_L, E-\bar{E}) \in L^2(0, +\infty; L^2(T^3)) \cap W^{1,\infty}(0, +\infty; L^2(T^3)) \forall k+|\beta| \leq s-1.$$

则(68)和(69)得证. 同理,因为 \bar{B} 是一个常数向量,则有

$$\partial_t^k \partial_x^\beta B \in L^2(0, +\infty; L^2(T^3)) \cap W^{1,\infty}(0, +\infty; L^2(T^3)), \forall 1 \leq k+|\beta| \leq s-1.$$

所以(70)得证.

致谢:感谢法国克莱费朗大学彭跃军教授给予的有益讨论.

[参考文献]

- [1] BESSE C, DEGOND P, DELUZET F, et al. A model of ionospheric plasma modeling[J]. Math models methods Appl Sci, 2004, 14: 393–415.
- [2] DEGOND P, MARKOWICH P. A steady state potential flow model for semiconductors[J]. Ann Mat Pura Appl, 1993, 52: 87–98.
- [3] FENG Y, WANG S, LI X. Stability of non-constant steady-state solutions for non-isentropic Euler-Maxwell system with a temperature damping term[J]. J Math Meth Appl Sci, 2016(39): 2 514–2 528.
- [4] YONG W A. Entropy and global existence for hyperbolic balance laws[J]. Arch Ration Mech Anal, 2004, 172: 247–266.
- [5] LI T T, YU W C. Boundary value problems for quasilinear hyperbolic systems[M]//Duke Univ, Math. Ser., vol. V. Durham: Duke University, 1985.
- [6] KATO T. The Cauchy problem for quasi-linear symmetric hyperbolic systems[J]. Arch Ration Mech Anal, 1975, 58: 181–205.
- [7] GUO Y, STRAUSS W. Stability of Semiconductor states with insulating and contact boundary conditions[J]. Arch rational Mech Anal, 2005, 170: 1–30.
- [8] LAX P D. Hyperbolic systems of conservation laws and the mathematical theory of shock waves[J]. CBMS-NSF Reg Conf Ser Appl Math, SIAM, Philadelphia, 1973.
- [9] JUNGEI A. Quasi-hydrodynamic Semiconductor Equations, Progress in Nonlinear Differential Equations and Their Applications[M]. Berlin: Birkhauser 2001.
- [10] LUO T, NATALINI R, XIN Z. Large time behavior of the solutions to a hydrodynamic model for semiconductors[J]. SIAM J Appl Math, 1999, 59: 810–830.
- [11] CHEN F. Introduction to Plasma Physics and Controlled Fusion[M]. New York: Plenum Press, 1984.
- [12] FRIEDRICHS K O. Symmetric hyperbolic linear differential equations[J]. Commun Pure Appl Math, 1954, 7: 345–392.
- [13] FENG Y H, WANG S, KAWASHIMA S C. Global existence and asymptotic decay of solutions to the non-isentropic Euler-Maxwell system[J]. Appl Math, 2012, 24(14): 2 851–2 884.
- [14] WANG Y, TAN Z. Stability of steady states of the compressible Euler-Poisson system in \mathbb{R} [J]. J Math Anal Appl, 2015, 422: 1 058–1 071.
- [15] PENG Y J. Stability of non-constant equilibrium solutions for Euler-Maxwell equations[J]. J Math Pure Appl, 2015, 103: 39–67.
- [16] KLAINERMAN S, MAJDA A. Singular limits of quasilinear hyperbolic systems with large parameters and the incompressible limit of compressible fluids[J]. Commun Pure Appl Math, 1981, 34: 481–524.

[责任编辑:陆炳新]