

# Cahn-Hilliard和粘性Cahn-Hilliard方程解的最大值估计

薛春香, 蒲志林\*

四川师范大学数学科学学院, 四川 成都

收稿日期: 2021年12月26日; 录用日期: 2022年1月21日; 发布日期: 2022年1月28日

---

## 摘要

本文研究了具有一般非线性条件的Cahn-Hilliard方程和粘性Cahn-Hilliard方程解的最大值估计。首先, 我们用能量估计的方法得到解的 $L^q$ 范数有界。然后, 利用Nirenberg-Gagliardo不等式得到解的本性上确界有界。

## 关键词

Cahn-Hilliard方程, 粘性Cahn-Hilliard方程, 最大值估计, Nirenberg-Gagliardo不等式

---

# The Maximum Estimate of Solution to the Cahn-Hilliard Equation and Viscous Cahn-Hilliard Equation

Chunxiang Xue, Zhilin Pu\*

School of Mathematical Sciences, Sichuan Normal University, Chengdu Sichuan

Received: Dec. 26<sup>th</sup>, 2021; accepted: Jan. 21<sup>st</sup>, 2022; published: Jan. 28<sup>th</sup>, 2022

---

\* 通讯作者。

## Abstract

In this paper, our aim is to prove the maximum estimates of solutions to the Cahn-Hilliard equation and Viscous Cahn-Hilliard equation with a general nonlinear source term. Firstly, we obtain the boundedness of the  $L^q$  norm by using energy estimates. Then, the boundedness of essential supremum is demonstrated by Nirenberg-Gagliardo inequality.

## Keywords

Cahn-Hilliard Equation, Viscous Cahn-Hilliard Equation, Maximum Estimates, Nirenberg-Gagliardo Inequality

Copyright © 2022 by author(s) and Hans Publishers Inc.

This work is licensed under the Creative Commons Attribution International License (CC BY 4.0).

<http://creativecommons.org/licenses/by/4.0/>



## 1. 引言

Cahn-Hilliard于1958年[1]提出的以下方程:

$$u_t + \alpha \Delta^2 u - k \Delta f(u) = 0, \alpha, k > 0 \quad (1.1)$$

在材料科学中扮演重要的角色,因为它描述了二元合金中相分离过程中两相系统的重要定性特征。Cahn-Hilliard方程除了应用于二元合金之外,后来也应用于其他科学领域,如肿瘤生长[2, 3]、细菌薄膜[4]。它也有许多扩展和推广(见例[5, 6]),其中A. Novick-Cohen在[7]中提出了用于分析一阶相变动力学的粘性Cahn-Hilliard方程

$$(1 - \nu)u_t = \Delta(-\Delta u + f(u) - \nu u_t), x \in \Omega \quad (1.2)$$

其中 $\nu \in [0, 1]$ ,  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ 是有界光滑区域,包括作为极限情况的Cahn-Hilliard方程(当 $\nu = 0$ )和半线性热方程(当 $\nu = 1$ )。

近来,不少学者通过对标准粘性Cahn-Hilliard方程非线性项做不同假设,得到了结果。例如,刘长春等人在文献[8]中考虑 $f(u) = -u + \gamma_1 u^2 + \gamma_2 u^3$ 的情况,得到经典解的全局存在性和爆破

性; 并且指出 $\gamma_2$  的符号对于解的全局存在性至关重要。特别地, 当 $\gamma_2 < 0$  时, Ke和Yin在[9]得到多维( $n \leq 5$ )粘性Cahn-Hilliard 方程经典解的存在性。Huang 等人在[10]考虑 $\gamma_2 < 0$ 的情况, 证明了初值足够小时解的全局存在性和初值足够大时解的爆破结果。除此之外, 刘长春等人在[11]中得到初值足够小时解的全局存在性和对任意非平凡初值, 解爆破的一些结果。

本文, 我们考虑如下

粘性Cahn-Hilliard方程的初边值问题

$$\begin{cases} (1 - \nu)u_t = \Delta(-\Delta u + f(u) - \nu u_t), x \in \Omega \subset R^n, t > 0, \\ u(0, x) = u_0(x), x \in \Omega, \\ \frac{\partial u}{\partial N} = \frac{\partial(\Delta u)}{\partial N} = 0, x \in \partial\Omega, t > 0. \end{cases} \quad (1.3)$$

以及推广的Cahn-Hilliard方程的初边值问题

$$\begin{cases} u_t = (-\Delta^2 + \varepsilon\Delta)u - (-\Delta + \varepsilon I)f(u), \\ u(0, x) = u_0(x), x \in \Omega, \\ \frac{\partial u}{\partial N} = \frac{\partial(\Delta u)}{\partial N} = 0, x \in \partial\Omega, t > 0. \end{cases} \quad (1.4)$$

解的最大值估计。本文主要利用文献[12]的方法和技巧进行证明。首先, 我们给出主要结果定理2.3和定理2.4; 然后, 我们给出了定理2.3 和定理2.4的证明。

在本文中, 所有的 $c$ 都是大于0的常数, 并且各处的取值不尽相同。文章中所有的范数都是标准的Sobolev空间范数, 其中 $N$ 表示沿 $\partial\Omega$ 的外法向量,  $\nu \in [0, 1), \varepsilon > 0, Q_T = \Omega \times (0, T), T > 0$ 。

## 2. 主要结果

首先, 我们对非线性项 $f: \Omega \times R \rightarrow R$ 做如下假设:

**假设2.1.**  $f$ 是 $2r - 1$ 次多项式,  $F$ 是 $f$ 的原函数,  $f$ 的首项系数 $a_{2r-1} > 0$ , 满足

$$f(s) = \sum_{j=1}^{2r-1} a_j s^j, r \geq 2, \quad (2.1)$$

$$F(s) = \sum_{j=2}^{2r} b_j s^j.$$

其中,  $a_{j-1} = j b_j \geq 0, r \geq 2$

**注2.2.** 对 $\forall u \in R$ , 由假设2.1 得[13],

$$f'(u) \geq r(2r - 1)b_{2r}u^{2r-2} - c, \quad (2.2)$$

$$\frac{1}{2}b_{2r}u^{2r} - c \leq F(u), \quad (2.3)$$

和

$$f(u) \geq rb_{2r}u^{2r-1} - c. \quad (2.4)$$

本文主要结果是:

**定理2.3.** 如果  $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$  是方程(1.3)的解, 则存在常数  $\bar{C}(u_0)$  满足

$$\max_{Q_T} |u(x, t)| \leq \bar{C}(u_0). \quad (2.5)$$

**定理2.4.** 如果  $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$  是方程(1.4)的解, 则存在常数  $\bar{C}(u_0)$  满足

$$\max_{Q_T} |u(x, t)| \leq \bar{C}(u_0). \quad (2.6)$$

### 3. 证明

在证明定理2.3和定理2.4之前, 我们先给出了几个重要的引理.

**引理3.1.** [12] (Nirenberg-Gagliardo不等式) 设  $\Omega$  有界或  $\Omega = R^n, 1 \leq s, q \leq \infty, m, j$  为整数, 且有

$$\frac{j}{m} \leq a \leq 1, \frac{1}{s} = \frac{j}{n} + a\left(\frac{1}{r} - \frac{m}{n}\right) + (1-a)\frac{1}{q}. \quad (3.1)$$

那么存在常数  $C_1 = C_1(n, j, s, m, a, r, q), C_2 = C_2(n, j, s, m, a, r, q)$ , 使得

$$\|D^j \nu\|_{L^s} \leq C_1 \|D^m \nu\|_{L^r}^a \|\nu\|_{L^r}^{1-a} + C_2 \|\nu\|_{L^q}. \quad (3.2)$$

**引理3.2.** 如果  $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$  是方程(1.3)的解, 则存在常数  $\bar{C}(u_0)$  满足

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \|u(x, t)\|_q \leq \bar{C}(u_0), q \leq 2. \quad (3.3)$$

证明: 将方程(1.3)两边同时乘以  $u$ , 并在  $\Omega$  上积分, 我们得到

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (1-\nu)u_t u dx &= \int_{\Omega} \Delta(-\Delta u + f(u) - \nu u_t)u dx, \\ &= \int_{\Omega} -|\Delta u|^2 dx - \int_{\Omega} f'(u)|\nabla u|^2 dx - \int_{\Omega} u_t \Delta u dx. \end{aligned} \quad (3.4)$$

利用条件  $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ , 我们得到

$$\int_{\Omega} -|\Delta u|^2 dx \leq c. \quad (3.5)$$

$$-\int_{\Omega} u_t \Delta u dx \leq c. \quad (3.6)$$

由方程(2.2)以及条件 $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ , 我们得到

$$\begin{aligned} - \int_{\Omega} f'(u)|\nabla u|^2 dx &\leq \int_{\Omega} (c - r(2r - 1)b_{2r}u^{2r-2})|\nabla u|^2 dx, \\ &\leq \int_{\Omega} c|\nabla u|^2 dx, \\ &\leq c. \end{aligned} \quad (3.7)$$

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (1 - \nu)u_t u dx &= \frac{1 - \nu}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^2 dx, \\ &\leq c. \end{aligned} \quad (3.8)$$

则由Gronwall's引理, 得到

$$\|u\|_{L^2} \leq c.$$

得证。

**引理3.3.** 如果 $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ 是方程(1.4)的解, 则存在常数 $\bar{C}(u_0)$  满足

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \|u(x, t)\|_q \leq \bar{C}(u_0), q \leq 2r. \quad (3.9)$$

证明: 将方程(1.4)两边同时乘以 $-\Delta u + f(u)$ , 并在 $\Omega$ 上积分, 我们得到

$$\int_{\Omega} (-\Delta u + f(u))u_t dx = - \int_{\Omega} [(\nabla(\Delta u - f(u)))^2 + \varepsilon(-\Delta u + f(u))^2] dx \quad (3.10)$$

因为

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \left( \int_{\Omega} F(u) + \frac{1}{2} |\nabla u|^2 dx \right) &= \int_{\Omega} [f(u)u_t + \nabla u \nabla u_t] dx, \\ &= \int_{\Omega} (-\Delta u + f(u))u_t dx, \\ &\leq 0. \end{aligned} \quad (3.11)$$

令

$$E(t) = E(u(x, t)) = \int_{\Omega} F(u) + \frac{1}{2} |\nabla u|^2 dx. \quad (3.12)$$

由(3.11), 我们得到,

$$E(u(t)) \leq E(u(0)),$$

即

$$\int_{\Omega} F(u) + \frac{1}{2} |\nabla u|^2 dx \leq E(u(0)).$$

由方程(2.3), 我们得到

$$\int_{\Omega} \frac{1}{2} b_{2r} u^{2r} dx \leq E(u_0) + c.$$

那么

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \|u\|_q \leq c, q \leq 2r. \quad (3.13)$$

### 3.1. 定理2.3的证明

证明.  $\forall p \geq 3$ , 将方程(1.3)中两边同时乘以  $u|u|^{p-1}$ , 并且在  $\Omega$  上积分, 我们得到

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} (1-\nu)u_t u|u|^{p-1} dx &= \int_{\Omega} u|u|^{p-1} \Delta(-\Delta u + f(u) - \nu u_t) u dx, \\ &= \int_{\Omega} \Delta u \Delta(u|u|^{p-1}) dx - \int_{\Omega} \nabla f(u) \nabla(u|u|^{p-1}) dx - \int_{\Omega} \nu \Delta u_t u|u|^{p-1} dx, \\ &= - \int_{\Omega} \Delta|u| \Delta|u|^p dx - p \int_{\Omega} f'(u) |\nabla u|^2 |u|^{p-1} dx - \int_{\Omega} \nu u_t \Delta u |u|^{p-1} dx. \end{aligned} \quad (3.14)$$

利用条件  $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ , 我们得到

$$- \int_{\Omega} \nu u_t \Delta u |u|^{p-1} dx \leq c$$

(i) 当  $\nu = 0$  时, 方程(1.3)变为标准的Cahn-Hillard方程

由条件  $u(x, t) \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ , 则

$$\begin{aligned} - \int_{\Omega} \Delta|u| \Delta|u|^p dx &\leq c \int_{\Omega} \Delta|u|^p dx, \\ &= c \left( \int_{\Omega} p(p-1) |u|^{p-2} |\nabla u|^2 + p |u|^{p-1} \Delta|u| dx \right), \\ &\leq cp^2 \int_{\Omega} h(u) dx. \end{aligned} \quad (3.15)$$

其中  $h(u) = \max\{|u|^{p-2}, |u|^{p-1}\}$ .

由Young's inequality, 我们得到

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} p^2 |u|^{p-2} dx &\leq c + c \int_{\Omega} \frac{p-2}{p+1} (p^2 |u|^{p-2})^{\frac{p+1}{p-2}} dx, \\ &\leq c + c \int_{\Omega} p^{\frac{2(p+1)}{p-2}} |u|^{p+1} dx, \\ &\leq c + c \int_{\Omega} p^8 |u|^{p+1} dx. \end{aligned} \quad (3.16)$$

$$\begin{aligned}
\int_{\Omega} p^2 |u|^{p-1} dx &\leq c + c \int_{\Omega} \frac{p-1}{p+1} (p^2 |u|^{p-1})^{\frac{p+1}{p-1}} dx, \\
&\leq c + c \int_{\Omega} p^{\frac{2(p+1)}{p-1}} |u|^{p+1} dx, \\
&\leq c + c \int_{\Omega} p^8 |u|^{p+1} dx.
\end{aligned} \tag{3.17}$$

结合条件  $f'(u) \geq r(2r-1)b_{2r}u^{2r-2} - c$  及  $u|u|^{p-1}u_t = \frac{1}{p+1} \frac{d}{dt} |u|^{p+1}$ , 得到

$$\frac{1}{p+1} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^p dx + cp \int_{\Omega} |\nabla u|^2 |u|^{2r+p-3} dx \leq c(1+p^8) \int_{\Omega} |u|^{p+1} dx. \tag{3.18}$$

因为

$$|\nabla u|^2 |u|^{2r+p-3} = \frac{4}{(2r+p-1)^2} |\nabla |u|^{\frac{(2r+p-1)}{2}}|^2. \tag{3.19}$$

综合方程(3.18), (3.19), 得到

$$\frac{1}{p+1} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^p dx + \frac{4cp}{(2r+p-1)^2} \int_{\Omega} |\nabla |u|^{\frac{(2r+p-1)}{2}}|^2 dx \leq c(1+p^8) \int_{\Omega} |u|^{p+1} dx. \tag{3.20}$$

当  $|u(x,t)| > 1$  时, 因为  $2r+p-3 > p-1$ , 则  $|u|^{2r+p-3} > |u|^{p-1}$ , 故  $|\nabla u|^2 |u|^{2r+p-3} \geq |\nabla u|^2 |u|^{p-1}$ , 即,

$$\frac{4}{(p+1)^2} |\nabla |u|^{\frac{(p+1)}{2}}|^2 \leq \frac{4}{(2r+p-1)^2} |\nabla |u|^{\frac{(2r+p-1)}{2}}|^2. \tag{3.21}$$

由方程(3.20)和(3.21), 得到

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^{p+1} dx + \frac{4cp}{(p+1)} \int_{\Omega} |\nabla |u|^{\frac{(p+1)}{2}}|^2 dx \leq C(1+p)^9 \int_{\Omega} |u|^{p+1} dx. \tag{3.22}$$

在(3.1)中, 令  $s=2, j=0, r=2, m=1$ , 得到

$$\|\nu\|_{L^2}^2 \leq C_1 \|D\nu\|_{L^2}^{2a} \|\nu\|_{L^q}^{1-a} + C_2 \|\nu\|_{L^q}^2. \tag{3.23}$$

设  $\nu = |u|^{\frac{\mu_k+1}{2}}, \mu_k = 2^k, q = \frac{2(\mu_{k-1}+1)}{\mu_k+1}$ , 由(3.2)得到

$$a = \frac{n(2-q)}{n(2-q)+2q} = \frac{n}{n+2+2^{2-k}} \tag{3.24}$$

在方程(3.23)中利用Young's不等式

$$\int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx \leq \epsilon \int_{\Omega} |\nabla |u|^{\frac{\mu_k+1}{2}}|^2 dx + c\epsilon^{-\frac{a}{1-a}} \left( \int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx \right)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}. \tag{3.25}$$

在方程(3.22)中令 $p = \mu_k$  及利用方程(3.25),我们得到

$$\begin{aligned} & \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx + \frac{4c_1\mu_k}{(\mu_k+1)} \int_{\Omega} |\nabla|u|^{\frac{\mu_k+1}{2}}|^2 dx, \\ & \leq C(1+\mu_k)^9 (\epsilon \int_{\Omega} |\nabla|u|^{\frac{\mu_k+1}{2}}|^2 dx + c\epsilon^{-\frac{\alpha}{1-\alpha}} (\int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}). \end{aligned} \quad (3.26)$$

令 $\epsilon = \frac{1}{C(\mu_k+1)^9} \cdot \frac{c_1\mu_k}{\mu_k+1}$ , 我们得到

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx + C_1(k) \int_{\Omega} |\nabla|u|^{\frac{\mu_k+1}{2}}|^2 dx \leq C_2(k) (\int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}. \quad (3.27)$$

其中 $C_1(k) = \frac{c_1\mu_k}{\mu_k+1}$ ,  $C_2(k) = C^{\frac{1}{1-\alpha}} \cdot c \cdot (\frac{c_1\mu_k}{\mu_k+1})^{-\frac{1}{1-\alpha}} \cdot (1+\mu_k)^{\frac{9}{1-\alpha}}$

在方程(3.25)中令 $\epsilon = 1$ 及由方程(3.27), 我们得到

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx + C_1(k) \int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx \leq C_4(k) (\int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}. \quad (3.28)$$

其中 $C_4(k) = C_2(k) + c$ .

利用Gronwall不等式, 我们得到

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx \int_{\Omega} |u_0|^{\mu_k+1} dx + \frac{C_4(k)}{C_1(k)} (\sup_{t \geq 0} \int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}, \\ & \leq \delta(k) \max\{M_0^{\mu_k+1} |\Omega|, (\sup_{t \geq 0} \int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}\}. \end{aligned} \quad (3.29)$$

其中,  $\delta(k) = c(1+\mu_k)^\alpha$ ,  $\alpha = \frac{2}{1-\alpha}$ ,  $M_0 = \sup_{x \in \Omega} |u_0|$ .

由Hölder不等式, 我们得到

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} |u|^{\mu_k+1} dx \leq \delta(k) \max\{M_0^{\mu_k+1} |\Omega|, (\sup_{t \geq 0} \int_{\Omega} |u|^{\mu_{k-1}+1} dx)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}}\}, \\ & \leq \delta(k) |\Omega| \max\{M_0^{\mu_k+1}, (\sup_{t \geq 0} \int_{\Omega} |u|^2 dx)^{\frac{\mu_k+1}{2}}\}, \\ & \leq \prod_{i=0}^k (|\Omega| \delta(k-i))^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-i}+1}} \max\{M_0^{\mu_k+1}, (\sup_{t \geq 0} \int_{\Omega} |u|^2 dx)^{\frac{\mu_k+1}{2}}\}. \end{aligned} \quad (3.30)$$

因为 $\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-i}+1} < 2^i$ , 我们得到

$$\begin{aligned} & \delta(k) \delta(k-1)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}} \delta(k-2)^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-2}+1}} \dots \delta(0)^{\frac{\mu_k+1}{2}}, \\ & \leq c^{2^{k+1}-1} (2^\alpha)^{-k+2^{k+2}-2}. \end{aligned} \quad (3.31)$$

和

$$|\Omega| \cdot |\Omega|^{\frac{\mu_k+1}{\mu_{k-1}+1}} \dots |\Omega|^{\frac{\mu_k+1}{2}} \leq |\Omega|^{2^{k+1}+1}. \quad (3.32)$$



因此结合方程(3.30), (3.31),(3.32)以及引理3.2, 我们得到

$$\left(\int_{\Omega} |u|^{2^k+1} dx\right)^{\frac{1}{2^k+1}} \leq C|\Omega|2^{4\alpha} \max\{M_0, (\sup_{t \geq 0} \int_{\Omega} |u|^2 dx)^{\frac{1}{2}}\} \leq \bar{C}(u_0). \quad (3.33)$$

因为 $k$ 是任意的, 在方程(3.33)中, 令 $k \rightarrow \infty$ , 我们得到

$$\|u\|_{\infty} \leq \bar{C}(u_0).$$

因此,

$$\sup_{0 \leq t \leq T} \|u\|_{\infty} \leq \bar{C}(u_0). \quad (3.34)$$

因为 $u \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ , 那么

$$\max_{\bar{Q}_T} |u(x, t)| \leq \bar{C}(u_0)$$

当 $u(x) \leq 1$ 时, 由于 $2r + p - 2 > p$ , 那么 $|u_t||u|^{2r+p-2} \leq |u_t||u|^p$ .

由条件 $u \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ ,  $|u_t||u|^{2r+p-2} \leq |u_t||u|^p$ 以及 $L^{2r+P-1}(\Omega) \subset L^p(\Omega)$ , 我们得到

$$\begin{aligned} \frac{1}{2r+p-1} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^{2r+p-1} dx &\leq \frac{1}{2r+p-1} \int_{\Omega} \left| \frac{d}{dt} |u|^{2r+p-1} \right| dx, \\ &\leq \frac{1}{p+1} \int_{\Omega} \left| \frac{d}{dt} |u|^{p+1} \right| dx, \\ &= \int_{\Omega} |u_t||u|^p dx, \\ &\leq c \int_{\Omega} |u|^p dx, \\ &\leq c \int_{\Omega} |u|^{2r+P-1} dx. \end{aligned} \quad (3.35)$$

由条件 $u \in C^{2,1}(\bar{Q}_T)$ 以及Young's不等式, 我们得到

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} p|\nabla|^2 |u|^{2r+p-3} dx &\leq c \int_{\Omega} p|u|^{2r+p-3} dx, \\ &\leq c \int_{\Omega} (p|u|^{2r+p-3})^{\frac{2r+p-1}{2r+p-3}} dx + c, \\ &\leq c \int_{\Omega} p^2 |u|^{2r+p-1} dx. \end{aligned} \quad (3.36)$$

结合方程(3.19),(3.35),(3.36), 我们得到

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} |u|^{2r+p-1} dx + \frac{4cp}{(2r+p-1)} \int_{\Omega} |\nabla |u|^{\frac{(2r+p-1)}{2}}|^2 \leq c(2r+p)^3 \int_{\Omega} |u|^{2r+p-1} dx. \quad (3.37)$$

重复方程(3.23) – (3.33)的步骤, 当 $|u(x, t)| \leq 1$ 时, 也有

$$\max_{Q_T} |u(x, t)| \leq \bar{C}(u_0).$$

(ii) 当 $\nu \in (0, 1)$ 时, 和 $\nu = 0$ 时的处理方法一样, 也有

$$\max_{Q_T} |u(x, t)| \leq \bar{C}(u_0).$$

综上所述, 得证。

### 3.2. 定理2.4的证明

证明: 我们在方程(1.4)中两边同时乘以 $u|u|^{p-1}$ , ( $p \geq 3$ ), 并且在 $\Omega$ 上积分, 我们得到

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} u|u|^{p-1} u_t dx &= \int_{\Omega} u|u|^{p-1} \Delta(\Delta u + f(u)) + \varepsilon(\Delta u - f(u))u|u|^{p-1} dx, \\ &= \int_{\Omega} \Delta u \Delta(u|u|^{p-1}) dx - \int_{\Omega} \nabla f(u) \nabla(u|u|^{p-1}) dx - \varepsilon \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla(u|u|^{p-1}) dx - \varepsilon \int_{\Omega} f(u)u|u|^{p-1} dx, \\ &= - \int_{\Omega} \Delta|u| \Delta|u|^p dx - p \int_{\Omega} f'(u) |\nabla u|^2 |u|^{p-1} dx - \varepsilon p \int_{\Omega} |\nabla u|^2 |u|^{p-1} dx - \varepsilon \int_{\Omega} f(u)u|u|^{p-1} dx, \\ &\leq - \int_{\Omega} \Delta|u| \Delta|u|^p dx - p \int_{\Omega} f'(u) |\nabla u|^2 |u|^{p-1} dx - \varepsilon \int_{\Omega} f(u)u|u|^{p-1} dx. \end{aligned} \tag{3.38}$$

由方程(2.4)以及 $L^{p+1}(\Omega) \subset L^p(\Omega)$ , 我们得到

$$\begin{aligned} -\varepsilon \int_{\Omega} f(u)u|u|^{p-1} dx &\leq - \int_{\Omega} \{r(2r-1)b_{2r}u^{2r-1}|u|^{p-1} - cu|u|^{p-1}\} dx, \\ &= \int_{\Omega} cu|u|^{p-1} dx - c \int_{\Omega} u^{2r}|u|^{p-1} dx, \\ &\leq \int_{\Omega} c|u|^p dx, \\ &\leq c(p+1) \int_{\Omega} |u|^{p+1} dx. \end{aligned} \tag{3.39}$$

接下来, 重复方程(3.15) – (3.33)的步骤, 即可以得到本定理的结论, 故不再给出详细证明。得证。

### 参考文献

- [1] Cahn, J.W. and Hilliard, J.E. (1958) Free Energy of a Nonuniform System. I. Interfacial Free Energy. *Journal of Chemical Physics*, **28**, 258-267. <https://doi.org/10.1063/1.1744102>
- [2] Aristotelous, A.C., Karakashian, O.A. and Wise, S.M. (2015) Adaptive, Adaptive, Second-Order in Time, Primitive-Variable Discontinuous Galerkin Schemes for a Cahn-Hilliard Equa-

- tion with a Mass Source. *Journal of Numerical Analysis*, **35**, 1167-1198.  
<https://doi.org/10.1093/imanum/dru035>
- [3] Khain, E. and Sander, L.M. (2008) A Generalized Cahn-Hilliard Equation for Biological Applications. *Physics Review E*, **77**, Article ID: 051129.  
<https://doi.org/10.1103/PhysRevE.77.051129>
- [4] Klapper, I. and Dockery, J. (2006) Role of Cohesion in the Material Description of Biofilms. *Physics Review E*, **74**, Article ID: 0319021. <https://doi.org/10.1103/PhysRevE.74.031902>
- [5] Alikakos, N.D., Bates, P.W. and Chen, X. (1994) Convergence of the Cahn-Hilliard Equation to the Hele-Shaw Model. *Archive for Rational Mechanics and Analysis*, **128**, 165-205.  
<https://doi.org/10.1007/BF00375025>
- [6] Miranville, A. (2000) Some Generalization of the Cahn-Hilliard Equation. *Asymptotic Analysis*, **22**, 235-259.
- [7] Novick-Cohen, A. (1988) On the Viscous Cahn-Hilliard Equation. In: Ball, J.M., Ed., *Material Instabilities in Continuum Mechanics and Related Mathematical Problems*, Clarendon Press, Oxford, 329-342.
- [8] Liu, C. and Yin, J. (1998) Some Properties of Solutions for Viscous Cahn-Hilliard Equation. *Northeastern Mathematical Journal*, **14**, 455-466.
- [9] Ke, Y. and Yin, J. (2004) A Note on the Viscous Cahn-Hilliard Equation. *Northeastern Mathematical Journal*, **20**, 101-108.
- [10] Huang, R., Yin, J., Li, Y. and Wang, C.P. (2005) Global Existence and Blow-Up of Solutions to Multi-Dimensional ( $n \leq 5$ ) Viscous Cahn-Hilliard Equation. *Northeastern Mathematical Journal*, **21**, 371-378.
- [11] Liu, C., Zhou, J. and Yin, J. (2009) A Note on Large Time Behaviour of Solutions for Viscous Cahn-Hilliard Equation. *Acta Mathematica Scientia*, **29**, 1216-1224.  
[https://doi.org/10.1016/S0252-9602\(09\)60098-9](https://doi.org/10.1016/S0252-9602(09)60098-9)
- [12] Bates, P.W. (2006) On Some Nonlocal Evolution Equations Arising in Materials Science. *Fields Institute Communications*, **48**, 1-40.
- [13] Temam, R. (1997) *Infinite-Dimensional Dynamical Systems in Mechanics And Physics*. Springer-Verlag, New York.