

Cahn-Hilliard 方程的有限元分析^{*1)}

张 铁

(东北大学数学系, 沈阳 110004)

摘 要

建立了求解非线性发展型 Cahn-Hilliard 方程的有限元方法, 借助于一个双调和问题的有限元投影逼近, 给出了最优阶 L_2 模误差估计. 特别对于 3 次 Hermite 型有限元, 导出了 L_∞ 模和 W_∞^1 模的最优阶误差估计和导数逼近的超收敛结果.

关键词: Cahn-Hilliard 方程, 有限元分析, 稳定性和误差估计, 超收敛

MR (2000) 主题分类: 65N30, 65M60

FINITE ELEMENT ANALYSIS FOR CAHN-HILLIARD EQUATION

Zhang Tie

(Department of Mathematics, Northeastern University, Shenyang 110004, China)

Abstract

The finite element method is presented for solving the nonlinear evolution Cahn-Hilliard equation. Optimal order error estimates is derived in L_2 norms by means of a finite element biharmonic projection approximation. Especially, for the third order Hermite finite element space, we establish the optimal order error estimates in L_∞ and W_∞^1 norms and the superconvergence property in derivative approximation.

Keywords: Cahn-Hilliard, finite element analysis, stability and error estimates, superconvergence

2000 Mathematics Subject Classification: 65N30, 65M60

1. 介 绍

Cahn-Hilliard 方程是一类重要的 4 阶非线性扩散方程, 最初由 Cahn 和 Hilliard 在 1958 年研究热力学中两种物质之间相互扩散现象时提出的^[1]. 现在 Cahn-Hilliard 方程已

* 2005 年 6 月 17 日收到.

1) 国家自然科学基金 (10471019) 资助项目.

广泛应用于描述生物种群的竞争和排斥, 河床迁移过程, 固体表面微粒扩散以及化学和材料学等领域中的物理现象^[2,3]. 关于 Cahn-Hilliard 方程解的理论已有较丰富的结果^[2-7], 近年来 Cahn-Hilliard 方程数值方法的研究引起了人们的广泛关注. 谱方法, 拟谱方法和差分方法的有关工作可参见文献 [8-11] 及所引文献. 就有限元方法而言, 除 Elliott 和 Du 的工作外^[12-15], 相关的工作较少且不完善, 例如, L_∞ , W_∞^1 模最优阶误差估计和超收敛结果尚未见到, 而 Elliott 的工作 [13,14], 正如文 [15] 所指出, 存在着许多错误. 目前的有限元方法基本上是从原方程的混合形式出发进行的^[12,13,15], 这样的好处是可直接得到有限元解的有界性估计, 从而使非线性项处理变得很容易, 但这种方式也使计算的复杂性增加. 本文对 Cahn-Hilliard 方程的一般形式建立了半离散和全离散有限元逼近, 论证了有限元解的存在唯一性, 稳定性和质量守恒性质, 借助于双调和方程的有限元投影逼近和有限元解的稳定性估计, 给出了最优阶 L_2 模误差估计. 特别对最常用的 3 次 Hermite 型有限元, 建立了 L_∞ , W_∞^1 模最优阶误差估计以及节点导数逼近的超收敛性质. 这些结果进一步丰富了 Cahn-Hilliard 方程的数值理论.

本文中, 用 $W_p^m(I)$ 表示通常的 Sobolev 空间, $\|\cdot\|_{m,p}$ 为相应范数, 当 $p=2$ 时, 记 $W_p^m(I) = H^m(I)$, $\|\cdot\|_{m,p} = \|\cdot\|_m$. $L_2(I) = H^0(I)$ 空间上的范数与内积分别记为 $\|\cdot\|$ 和 (\cdot, \cdot) . 设 X 是一个 Banach 空间, $u(t): [0, T] \rightarrow X$ 表示 X -值函数, 定义空间

$$L_p(0, T; X) = \{u(t) : \|u\|_{L_p(X)} = \left(\int_0^T \|u(t)\|_X^p dt\right)^{\frac{1}{p}} < \infty\}, \quad 1 \leq p \leq \infty.$$

用 C 表示与剖分尺寸无关的常数, 在不同处可代表不同的常量.

2. 问题及其有限元近似

考虑 Cahn-Hilliard 方程初边值问题:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + \gamma \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} = \frac{\partial^2 \varphi(u)}{\partial x^2}, & 0 < x < \pi, \quad 0 < t \leq T, \\ \frac{\partial u}{\partial x}(t, 0) = \frac{\partial u}{\partial x}(t, \pi) = \frac{\partial^3 u}{\partial x^3}(t, 0) = \frac{\partial^3 u}{\partial x^3}(t, \pi) = 0, & 0 \leq t \leq T, \\ u(0, x) = u_0(x), & 0 \leq x \leq \pi. \end{cases} \quad (1)$$

这里, $T > 0$ 为常数, $u(t, x)$ 是两种物质之一的密度, $0 < \gamma < 1$ 为迁移率, $u_0(x)$ 为给定的初值, 非线性项 $\varphi(u) = H'(u)$ 表示内在的化学能, $H(u)$ 是双井位势函数, 定义如下:

$$\varphi(u) = \gamma_0 u + \gamma_1 u^2 + \gamma_2 u^3, \quad H(u) = \frac{1}{2} \gamma_0 u^2 + \frac{1}{3} \gamma_1 u^3 + \frac{1}{4} \gamma_2 u^4, \quad (2)$$

$\gamma_0, \gamma_1, \gamma_2$ 为常数. 当 $\gamma_2 > 0$ 时, 如果 $u_0(x)$ 适当光滑, 问题 (1) 存在唯一整体解; 当 $\gamma_2 < 0$ 时, 问题 (1) 的解可能出现爆破现象^[4,5,7]. 本文中假设 $\gamma_2 > 0$, $\gamma_2 < 0$ 情形将另文讨论.

设 $I_h : 0 = x_0 < x_1 < \cdots < x_N = \pi$ 为区间 $I = [0, \pi]$ 的一个有限元剖分, $h_i = x_i - x_{i-1}$, $h = \max h_i$. 记 $S_h^{(k)}$ 为剖分 I_h 上的分段 $k \geq 3$ 次多项式构成的有限元空间, 且

$$S_h^{(k)} \subset H_E^2(I) = \{u \in H^2(I) : u'(0) = u'(\pi) = 0\}.$$

问题 (1) 的等价变分形式为: 求 $u(t) : (0, T] \rightarrow H_E^2(I)$, $u(0) = u_0(x)$, 使满足

$$(u_t, v) + \gamma(D^2u, D^2v) = (\varphi(u), D^2v), \quad \forall v \in H_E^2(I). \quad (3)$$

这里, $u_t = \frac{\partial u}{\partial t}$, $Du = \frac{\partial u}{\partial x}$. 根据 (3) 式, 定义问题 (1) 的半离散有限元逼近: 求 $u_h(t) : (0, T] \rightarrow S_h^{(k)}$ 使满足

$$(u_{h,t}, v_h) + \gamma(D^2u_h, D^2v_h) = (\varphi(u_h), D^2v_h), \quad \forall v_h \in S_h^{(k)}, \quad (4)$$

$$u_h(0) \in S_h^{(k)}.$$

在 (4) 式中取 $v_h = 1 \in S_h^{(k)}$ 可知, $u_h(t)$ 满足如下质量守恒性质:

$$\int_0^\pi u_h(t, x) dx = \int_0^\pi u_h(0, x) dx, \quad 0 \leq t \leq T.$$

定理 1. 问题 (4) 的解 $u_h(t) \in S_h^{(k)}$ 唯一存在, 且满足稳定性估计

$$\|u_h(t)\| \leq e^{\beta t} \|u_h(0)\|, \quad 0 \leq t \leq T, \quad \beta = \frac{(2\gamma_1^2/\gamma_2 + |\gamma_0|)^2}{2\gamma}. \quad (5)$$

证明. 问题 (4) 等价于一个常微分方程组, 其局部解虽然是唯一存在的, 当 (5) 式成立时, 由延拓定理可推得整体解的唯一存在性. 因此只须证明稳定性估计式 (5). 在 (4) 式中取 $v_h = u_h$ 并利用分部积分, 得到

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u_h(t)\|^2 + \gamma \|D^2u_h\|^2 = (\varphi(u_h), D^2u_h) = -(\varphi'(u_h) Du_h, Du_h) = (-\varphi'(u_h), (Du_h)^2).$$

由于 (注意 $\gamma_2 > 0$)

$$-\varphi'(u) = -2(\gamma_2 u^2 + \gamma_1 u) - \gamma_2 u^2 - \gamma_0 \leq \begin{cases} |\gamma_0|, & |u| > |\gamma_1|/\gamma_2, \\ 2\gamma_1^2/\gamma_2 + |\gamma_0|, & |u| \leq |\gamma_1|/\gamma_2, \end{cases}$$

因此

$$(-\varphi'(u_h), (Du_h)^2) \leq (2\gamma_1^2/\gamma_2 + |\gamma_0|, (Du_h)^2) = -(2\gamma_1^2/\gamma_2 + |\gamma_0|)(u_h, D^2u_h).$$

代入前式且利用柯西不等式得到

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u_h(t)\|^2 + \gamma \|D^2 u_h\|^2 \leq \frac{(2\gamma_1^2/\gamma_2 + |\gamma_0|)^2}{2\gamma} \|u_h\|^2 + \frac{\gamma}{2} \|D^2 u_h\|^2, \quad (6)$$

由此得 $\frac{d}{dt}(e^{-2\beta t} \|u_h(t)\|^2) \leq 0$, 关于 t 积分, 定理 1 得证.

对 (6) 式积分且利用 (5) 式, 也得到

$$\int_0^t \|D^2 u_h(\tau)\|^2 d\tau \leq \frac{1}{\gamma} \left(\|u_h(0)\|^2 + 2\beta \int_0^t e^{2\beta\tau} \|u_h(0)\|^2 d\tau \right) = \frac{1}{\gamma} e^{2\beta t} \|u_h(0)\|^2, \quad 0 \leq t \leq T.$$

由于

$$\|Du\|^2 = (Du, Du) = -(u, D^2 u) \leq \|u\| \|D^2 u\| \leq \frac{1}{2} \|u\|^2 + \frac{1}{2} \|D^2 u\|^2, \quad \forall u \in H_E^2(I), \quad (7)$$

利用上式和定理 1, 可得有界性估计

$$\int_0^t \|u_h(\tau)\|_2^2 d\tau \leq \frac{3}{2} \left(1 + \frac{1}{\gamma} \right) e^{2\beta t} \|u_h(0)\|^2, \quad 0 \leq t \leq T. \quad (8)$$

3. 半离散误差分析

为了进行误差分析, 首先引进一个定常问题的有限元投影逼近. 设 $u \in H_E^2(I)$, 定义 u 的双调和有限元投影 $R_h: u \rightarrow R_h u \in S_h^{(k)}$ 使满足

$$a(u - R_h u, v_h) \equiv \gamma (D^2(u - R_h u), D^2 v_h) + (u - R_h u, v_h) = 0, \quad \forall v_h \in S_h^{(k)}. \quad (9)$$

利用 (7) 式可得

$$\gamma^* \|u\|_2^2 \leq a(u, u), \quad \forall u \in H_E^2(I), \quad \gamma^* = \frac{1}{2} \min(\gamma, 1). \quad (10)$$

因此, $a(u, v)$ 是 $S_h^{(k)}$ 上对称正定的双线性形式, 则问题 (9) 的解 $u_h \in S_h^{(k)}$ 唯一存在. 利用双调和方程标准的有限元分析方法^[16], 容易得到

$$\|u - R_h u\| + h \|u - R_h u\|_1 + h^2 \|u - R_h u\|_2 \leq Ch^{r+1} \|u\|_{r+1}, \quad 2 \leq r \leq k. \quad (11)$$

对于 3 次有限元, 还可得到更好的逼近结果.

定理 2. 设 $S_h^{(k)} = S_h^{(3)}$ 为 3 次 Hermite 型有限元空间, $u \in H_E^2(I) \cap H^4(I)$. 那么 $R_h u$ 满足如下导数节点逼近的超收敛估计

$$|D(u - R_h u)(x_i)| \leq Ch^4 \|u\|_4.$$

进一步设 $u \in W_\infty^4(I)$, 则 $R_h u$ 满足如下 L_∞, W_∞^1 模最优阶误差估计

$$\|u - R_h u\|_{0,\infty} + h\|u - R_h u\|_{1,\infty} \leq Ch^4 \|u\|_{4,\infty}.$$

证明. 设 $u_I \in S_h^{(3)}$ 为函数 u 的 Hermite 型插值逼近. 由于 $(u - u_I)(x_i) = D(u - u_I)(x_i) = 0$, 且 $v_h \in S_h^{(3)}$ 为分段 3 次多项式, 则利用分部积分可得

$$(D^2(u - u_I), D^2 v_h) = \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} D^2(u - u_I) D^2 v_h dx = - \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1}}^{x_i} D(u - u_I) dx D^3 v_h = 0.$$

从而

$$|a(u - u_I, v_h)| = |(u - u_I, v_h)| \leq Ch^4 \|u\|_4 \|v_h\|, \quad \forall v_h \in S_h^{(3)}.$$

因此, 利用 (9) 和 (10) 式, 得到

$$\gamma^* \|u_I - R_h u\|_2^2 \leq a(u_I - R_h u, u_I - R_h u) = a(u_I - u, u_I - R_h u) \leq Ch^4 \|u\|_4 \|u_I - R_h u\|,$$

则导出超收敛估计

$$\|u_I - R_h u\|_2 \leq Ch^4 \|u\|_4. \quad (12)$$

写 $u - R_h u = u - u_I + u_I - R_h u$, 利用插值逼近性质, (12) 式和 Sobolev 嵌入定理, 且注意 $D(u - u_I)(x_i) = 0$, 即推得定理 2 结论.

现在考虑半离散有限元解的误差估计. 设 u 和 u_h 分别为问题 (3) 和 (4) 的解. 分解误差

$$u - u_h = u - R_h u + R_h u - u_h = \eta(t) + \theta(t), \quad \theta(t) \in S_h^{(k)}. \quad (13)$$

由 u, u_h 和 $R_h u$ 所满足的方程 (3)、(4) 和 (9), 可知 θ 满足

$$(\theta_t, v_h) + \gamma(D^2 \theta, D^2 v_h) = (\eta - \eta_t, v_h) + (\varphi(u) - \varphi(u_h), D^2 v_h), \quad v_h \in S_h^{(k)}. \quad (14)$$

引理 1. 设 $u(t)$ 和 $u_h(t)$ 分别为问题 (3) 和 (4) 的解, $u \in L_\infty(0, T; H^2(I))$. 那么对 $\forall 0 < \varepsilon < 1$, 存在常数 $C = C(u, u_h(0))$ 使

$$\|\varphi(u) - \varphi(u_h)\|^2 \leq C\left(\frac{1}{\varepsilon} \|\theta\|^2 + \|\eta\|^2\right) + \varepsilon \|D^2 \theta\|^2.$$

证明. 首先给出证明中要用到的估计式. 由定理 1, (9) 和 (10) 式, 得到

$$\|u - u_h\| \leq \|u\| + e^{\beta T} \|u_h(0)\| \leq C, \quad (15)$$

$$\|\eta\|_1 = \|u - R_h u\|_1 \leq \|u\|_1 + \frac{1+\gamma}{\gamma^*} \|u\|_2 \leq C. \quad (16)$$

现在, 注意

$$\begin{aligned} u^2 - u_h^2 &= 2u(u - u_h) - (u - u_h)^2, \\ u^3 - u_h^3 &= (u^2 + uu_h + u_h^2)(u - u_h) = (u - u_h)^3 - 3u(u - u_h)^2 + 3u^2(u - u_h), \end{aligned}$$

则由 $\varphi(u)$ 的定义得到

$$\begin{aligned} \|\varphi(u) - \varphi(u_h)\|^2 &\leq 4(\gamma_0^2 \|u - u_h\|^2 + \gamma_1^2 \|u^2 - u_h^2\|^2 + \gamma_2^2 \|u^3 - u_h^3\|^2) \\ &\leq 4\gamma_0^2 \|u - u_h\|^2 + 8\gamma_1^2 (4|u|_\infty^2 \|u - u_h\|^2 + \|(u - u_h)^2\|^2) \\ &\quad + 16\gamma_2^2 (\|(u - u_h)^3\|^2 + 9|u|_\infty^2 \|(u - u_h)^2\|^2 + 9|u|_\infty^4 \|u - u_h\|^2) \\ &= C(\gamma_0, \gamma_1, \gamma_2, |u|_\infty) (\|u - u_h\|^2 + \|u - u_h\|_{L_4}^4 + \|u - u_h\|_{L_6}^6). \end{aligned} \quad (17)$$

利用 Sobolev 内插不等式^[17]

$$\|u\|_{0,q} \leq C_0 \|u\|_{1,p}^\alpha \|u\|_{0,p}^{1-\alpha}, \quad 1 < p < q < \infty, \quad \alpha = \frac{1}{p} - \frac{1}{q} \leq 1, \quad (18)$$

取 $q = 4, p = 2, \alpha = 1/4$, 并利用 (15), (16) 和 (7) 式, 得到

$$\begin{aligned} \|u - u_h\|_{L_4}^4 &\leq C_0^4 \|u - u_h\|_1 \|u - u_h\|^3 \leq C(\|\eta\|_1 + \|\theta\| + \|D\theta\|) \|u - u_h\|^3 \\ &\leq C(\|u - u_h\|^2 + \|\theta\|^2 + \|D\theta\|^2) \leq C(\|u - u_h\|^2 + \|\theta\|^2 + \|\theta\| \|D^2\theta\|). \end{aligned}$$

类似地, 在 (18) 式中取 $q = 6, p = 2, \alpha = 1/3$, 得到

$$\begin{aligned} \|u - u_h\|_{L_6}^6 &\leq C_0^6 \|u - u_h\|_1^2 \|u - u_h\|^4 \leq C(\|\eta\|_1^2 + \|\theta\|^2 + \|D\theta\|^2) \|u - u_h\|^4 \\ &\leq C(\|u - u_h\|^2 + \|\theta\|^2 + \|\theta\| \|D^2\theta\|). \end{aligned}$$

将这两个估计代入 (17) 式, 并利用 ε - 不等式, 引理 1 得证.

定理 3. 设 $u(t)$ 和 $u_h(t)$ 分别为问题 (3) 和 (4) 的解, $u(0) \in H^{k+1}(I)$, $u_t \in L_2(0, T; H^{k+1}(I))$, 初始近似满足 $\|u(0) - u_h(0)\| \leq Ch^{k+1}\|u(0)\|_{k+1}$. 则如下最优阶 L_2 模误差估计成立.

$$\|u(t) - u_h(t)\| \leq Ch^{k+1} \left(\|u(0)\|_{k+1}^2 + \int_0^T \|u_t(\tau)\|_{k+1}^2 d\tau \right)^{\frac{1}{2}}, \quad 0 \leq t \leq T.$$

证明. 根据 (13) 和 (11) 式, 只须估计 $\theta(t)$. 在 (14) 式中取 $v_h = \theta$, 利用柯西不等式得到

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|\theta(t)\|^2 + \gamma \|D^2\theta\|^2 &\leq (\|\eta\| + \|\eta_t\|) \|\theta\| + \|\varphi(u) - \varphi(u_h)\| \|D^2\theta\| \\ &\leq \frac{1}{2} (\|\eta\| + \|\eta_t\|)^2 + \frac{1}{2} \|\theta\|^2 + \frac{1}{2\gamma} \|\varphi(u) - \varphi(u_h)\|^2 + \frac{\gamma}{2} \|D^2\theta\|^2, \end{aligned}$$

由此得到

$$\frac{d}{dt} \|\theta(t)\|^2 + \gamma \|D^2\theta\|^2 \leq (\|\eta\| + \|\eta_t\|)^2 + \|\theta\|^2 + \frac{1}{\gamma} \|\varphi(u) - \varphi(u_h)\|^2.$$

利用引理 1, 取 $\varepsilon = \gamma^2/2$, 得到

$$\frac{d}{dt} \|\theta(t)\|^2 + \frac{\gamma}{2} \|D^2\theta\|^2 \leq C\|\theta\|^2 + C(\|\eta\|^2 + \|\eta_t\|^2),$$

应用 Gronwall 引理得到

$$\|\theta(t)\|^2 \leq C(\|\theta(0)\|^2 + \int_0^t (\|\eta(\tau)\|^2 + \|\eta_t(\tau)\|^2) d\tau),$$

利用初始逼近假设, (11) 式 (注意 $(R_h u)_t = R_h u_t$) 和三角不等式, 定理 3 得证.

以下设剖分是拟一致的, 即有限元逆不等式成立. 那么由定理 3 可得有界性估计

$$\begin{aligned} \|u_h\|_{0,\infty} &\leq \|u_h - u_I\|_{0,\infty} + \|u_I\|_{0,\infty} \leq Ch^{-1} \|u_h - u_I\| + C\|u\|_{0,\infty} \\ &\leq C(h^{-1} \|u - u_h\| + h^{-1} \|u - u_I\| + \|u\|_{0,\infty}) \leq C(u). \end{aligned} \quad (19)$$

为获得超收敛估计, 需要如下引理.

引理 2. 设 $u(t)$ 和 $u_h(t)$ 分别为问题 (3) 和 (4) 的解, 初值 $u_h(0) = R_h u(0)$, $u(0) \in H^{k+1}(I)$, $u_t \in L_2(0, T; H^{k+1}(I)) \cap L_\infty(0, T; L_\infty(I))$. 则如下超收敛估计成立.

$$\|\theta(t)\|_2 \leq Ch^{k+1} \left(\|u(0)\|_{k+1}^2 + \int_0^t \|u_t(\tau)\|_{k+1}^2 d\tau \right)^{\frac{1}{2}}, \quad 0 \leq t \leq T.$$

证明. 在 (14) 式中取 $v_h = \theta_t$ 得到

$$\begin{aligned} \|\theta_t(t)\|^2 + \frac{\gamma}{2} \frac{d}{dt} \|D^2\theta(t)\|^2 &= (\eta - \eta_t, \theta_t) + (\varphi(u) - \varphi(u_h), D^2\theta_t) \\ &= (\eta - \eta_t, \theta_t) + \frac{d}{dt} (\varphi(u) - \varphi(u_h), D^2\theta) - ((\varphi(u) - \varphi(u_h))_t, D^2\theta) \end{aligned}$$

积分且注意 $\theta(0) = 0$, 得到

$$\begin{aligned} \int_0^t \|\theta_t(\tau)\|^2 d\tau + \frac{\gamma}{2} \|D^2\theta(t)\|^2 &\leq \int_0^t \|\eta - \eta_t\| \|\theta_t\| d\tau + \|\varphi(u) - \varphi(u_h)\| \|D^2\theta\| \\ &\quad + \int_0^t \|(\varphi(u) - \varphi(u_h))_t\| \|D^2\theta(\tau)\| d\tau. \end{aligned}$$

利用 (19) 式得到

$$\begin{aligned} & \|(\varphi(u) - \varphi(u_h))_t\| = \|\gamma_0(u - u_h)_t + \gamma_1(u^2 - u_h^2)_t + \gamma_2(u^3 - u_h^3)_t\| \\ & \leq |\gamma_0| \|(u - u_h)_t\| + 2|\gamma_1| \|(u - u_h)u_t + u_h(u - u_h)_t\| \\ & \quad + 3|\gamma_2| \|(u^2 - u_h^2)u_t + u_h^2(u - u_h)_t\| \\ & \leq C(\|u - u_h\| + \|(u - u_h)_t\|) \leq C(\|u - u_h\| + \|\eta_t\| + \|\theta_t\|), \end{aligned}$$

代入上式, 利用引理 1(取 $\varepsilon = \frac{\gamma}{16}$) 和柯西不等式得

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_0^t \|\theta_t(\tau)\|^2 d\tau + \frac{\gamma}{4} \|D^2\theta(t)\|^2 & \leq C \int_0^t \|D^2\theta(\tau)\|^2 d\tau + C(\|\theta\|^2 + \|\eta\|^2) + \\ & + C \int_0^t (\|u - u_h\|^2 + \|\eta\|^2 + \|\eta_t\|^2) d\tau, \end{aligned}$$

应用 Gronwall 引理, 并利用定理 3 和 (11) 式, 得到 $\|D^2\theta\|$ 的估计. 再利用定理 3 和 (7) 式, 即可推得引理 2 结论.

现在, 对于 3 次 Hermit 型有限元, 可以得到更好的误差估计和超收敛结果.

定理 4. 设 $S_h^{(k)} = S_h^{(3)}$ 为 3 次 Hermite 型有限元空间, $u(t)$ 和 $u_h(t)$ 分别为问题 (3) 和 (4) 的解, 初值 $u_h(0) = R_h u(0)$, $u(0) \in H^4(I)$, $u_t \in L_2(0, T; H^4(I)) \cap L_\infty(0, T; L_\infty(I))$. 则成立如下导数节点逼近的超收敛估计

$$|D(u - R_h u)(t, x_i)| \leq Ch^4 \left(\|u(0)\|_4^2 + \int_0^t \|u_t(\tau)\|_4^2 d\tau \right)^{\frac{1}{2}}, \quad 0 \leq t \leq T.$$

进一步设 $u \in L_\infty(0, T; W_\infty^4(I))$, 则成立如下 L_∞, W_∞^1 模最优阶误差估计

$$\|u(t) - u_h(t)\|_{0,\infty} + h\|u(t) - u_h(t)\|_{1,\infty} \leq Ch^4 \left(\|u(0)\|_4^2 + \|u\|_{4,\infty}^2 + \int_0^t \|u_t(\tau)\|_4^2 d\tau \right)^{\frac{1}{2}}.$$

证明. 如 (13) 式分解误差 $u(t) - u_h(t) = \eta(t) + \theta(t)$. 利用定理 2, 引理 2 和 Sobolev 嵌入定理, 定理 4 得证.

4. 全离散有限元近似

剖分时间区间 $[0, T]: 0 = t_0 < t_1 < \cdots < t_M = T$, $t_n - t_{n-1} = \Delta t = T/M$, $M > 0$ 为整数. 引进向后欧拉差分公式

$$u_t(t_n) = \frac{u^n - u^{n-1}}{\Delta t} + \frac{1}{\Delta t} \int_{t_{n-1}}^{t_n} (\tau - t_{n-1}) u_{tt}(\tau) d\tau = \delta_t u^n + \varepsilon^n. \quad (20)$$

这里, 当 $g(t)$ 是 t 的连续函数时, 规定 $g^n = g(t_n)$. 现在定义逼近问题 (3) 的线性化全离散有限元欧拉格式: 求 $U^n \in S_h^{(k)}$ ($n = 1, 2, \dots, M$) 使满足

$$\begin{aligned} (\delta_t U^n, v_h) + \gamma (D^2 U^n, D^2 v_h) &= \gamma_0 (U^n, D^2 v_h) + \gamma_1 (U^{n-1} U^n, D^2 v_h) \\ &+ \gamma_2 ((U^{n-1})^2 U^n, D^2 v_h), \quad \forall v_h \in S_h^{(k)}, \quad U^0 \in S_h^{(k)}. \end{aligned} \quad (21)$$

当 U^{n-1} 已知且 Δt 充分小时, 可通过求解与方程 (21) 等价的一个正定线性方程组得到 U^n . 记误差 $u^n - U^n = u^n - R_h u^n + R_h u^n - U^n = \eta^n + \theta^n$, $\theta^n \in S_h^{(k)}$. 利用方程 (3) 和 (9) 可知, 对 $\forall v_h \in S_h^{(k)}$, $R_h u^n$ 满足

$$\begin{aligned} (\delta_t R_h u^n, v_h) + \gamma (D^2 R_h u^n, D^2 v_h) \\ = (\eta^n - \varepsilon^n - \delta_t \eta^n, v_h) + \gamma_0 (u^n, D^2 v_h) + \gamma_1 ((u^n)^2, D^2 v_h) + \gamma_2 ((u^n)^3, D^2 v_h). \end{aligned}$$

用此式减去 (21) 式得知 $\theta(t)$ 满足

$$\begin{aligned} (\delta_t \theta^n, v_h) + \gamma (D^2 \theta^n, D^2 v_h) &= (\eta^n - \varepsilon^n - \delta_t \eta^n, v_h) + \gamma_0 (\eta^n, D^2 v_h) + \gamma_0 (\theta^n, D^2 v_h) \\ &+ \gamma_1 ((u^n)^2 - U^{n-1} U^n, D^2 v_h) + \gamma_2 ((u^n)^2 u^n - (U^{n-1})^2 U^n, D^2 v_h), \quad \forall v_h \in S_h^{(k)}. \end{aligned} \quad (22)$$

定理 5. 设 $u(t)$ 和 U^n 分别为问题 (3) 和 (21) 的解, $u(0) \in H^{k+1}(I)$, $u_t \in L_2(0, T; H^{k+1}(I))$, $u_{tt} \in L_2(0, T; L_2(I))$, 初始近似 $U^0 \in S_h^{(k)}$ 满足 $\|u(0) - U^0\| \leq Ch^{k+1} \|u(0)\|_{k+1}$, 网比 $\Delta t/h^2 \leq c$. 则当 h 充分小时, 存在与 $h, \Delta t, n$ 无关的常数 $C = C(u)$ 使

$$\|u^n - U^n\| \leq C(\Delta t + h^{k+1}), \quad n = 0, 1, \dots, M. \quad (23)$$

证明. 首先做一个后验假设: 存在 h_0 , 使当 $0 < h \leq h_0$ 时,

$$(H) \quad \|u^m - U^m\|_{0,\infty} \leq 1, \quad m = 1, 2, \dots, M.$$

我们将在后面证明假设 (H) 的正确性. 在 (22) 式中取 $v_h = \theta^n$, 利用柯西不等式得到

$$\begin{aligned} (\delta_t \theta^n, \theta^n) + \gamma \|D^2 \theta^n\|^2 &\leq \|\eta^n - \delta_t \eta^n - \varepsilon^n\| \|\theta^n\| + \gamma_0 (\|\eta^n\| + \|\theta^n\|) \|D^2 \theta^n\| \\ &+ \gamma_1 \|(u^n)^2 - U^{n-1} U^n\| \|D^2 \theta^n\| + \gamma_2 \|(u^n)^2 u^n - (U^{n-1})^2 U^n\| \|D^2 \theta^n\| \\ &\leq \frac{1}{2} \|\eta^n - \delta_t \eta^n - \varepsilon^n\|^2 + \frac{1}{2} \|\theta^n\|^2 + \frac{1}{\gamma} \gamma_0^2 (\|\eta^n\|^2 + \|\theta^n\|^2) \\ &+ \frac{1}{\gamma} (\gamma_1^2 \|(u^n)^2 - U^{n-1} U^n\|^2 + \gamma_2^2 \|(u^n)^2 u^n - (U^{n-1})^2 U^n\|^2) + \gamma \|D^2 \theta^n\|^2. \end{aligned}$$

由此得到

$$\begin{aligned} \|\theta^n\|^2 &\leq \|\theta^{n-1}\|^2 + 2\Delta t \left\{ \frac{1}{2} \|\eta^n - \delta_t \eta^n - \varepsilon^n\|^2 + \frac{1}{2} \|\theta^n\|^2 + \frac{\gamma_0^2}{\gamma} (\|\eta^n\|^2 + \|\theta^n\|^2) \right. \\ &\left. + \frac{1}{\gamma} (\gamma_1^2 \|(u^n)^2 - U^{n-1} U^n\|^2 + \gamma_2^2 \|(u^n)^2 u^n - (U^{n-1})^2 U^n\|^2) \right\}. \end{aligned} \quad (24)$$

利用 (11), (20) 式和假设 (H) 可有

$$\begin{aligned}
 \|\eta^n\| &\leq Ch^{k+1}\|u(t_n)\|_{k+1}, \\
 \|\delta_t\eta^n\| &= \left\|\frac{1}{\Delta t}\int_{t_{n-1}}^{t_n}\eta_t(\tau)d\tau\right\| \leq C\frac{1}{\Delta t}h^{k+1}\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_t(\tau)\|_{k+1}d\tau \\
 &\leq C\frac{1}{\sqrt{\Delta t}}h^{k+1}\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_t(\tau)\|_{k+1}^2d\tau\right)^{\frac{1}{2}}, \\
 \|\varepsilon^n\| &\leq \int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_{tt}(\tau)\|d\tau \leq \sqrt{\Delta t}\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_{tt}(\tau)\|^2d\tau\right)^{\frac{1}{2}}, \\
 \|(u^n)^2 - U^{n-1}U^n\| &= \|(u^n - u^{n-1})u^n + (u^{n-1} - U^{n-1})u^n + U^{n-1}(u^n - U^n)\| \\
 &\leq (|u^n|_\infty + |U^{n-1}|_\infty)(\|u^n - u^{n-1}\| + \|u^{n-1} - U^{n-1}\| + \|u^n - U^n\|) \\
 &\leq C\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_t(\tau)\|d\tau + \|\eta^{n-1}\| + \|\eta^n\| + \|\theta^{n-1}\| + \|\theta^n\|\right) \\
 &\leq C\left(\sqrt{\Delta t}\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_t(\tau)\|^2d\tau\right)^{\frac{1}{2}} + h^{k+1} + \|\theta^{n-1}\| + \|\theta^n\|\right), \\
 \|(u^n)^2u^n - (U^{n-1})^2U^n\| &= \|((u^n)^2 - (u^{n-1})^2)u^n + ((u^{n-1})^2 - (U^{n-1})^2)u^n + \\
 &\quad + (U^{n-1})^2(u^n - U^n)\| \leq |u^n + u^{n-1}|_\infty|u^n|_\infty\|u^n - u^{n-1}\| + \\
 &\quad + |u^{n-1} + U^{n-1}|_\infty|u^n|_\infty\|u^{n-1} - U^{n-1}\| + |U^{n-1}|_\infty^2\|u^n - U^n\| \\
 &\leq C\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_t(\tau)\|d\tau + \|\eta^{n-1}\| + \|\eta^n\| + \|\theta^{n-1}\| + \|\theta^n\|\right) \\
 &\leq C\left(\sqrt{\Delta t}\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}\|u_t(\tau)\|^2d\tau\right)^{\frac{1}{2}} + h^{k+1} + \|\theta^{n-1}\| + \|\theta^n\|\right).
 \end{aligned}$$

这里已利用了

$$\begin{aligned}
 |u^n|_\infty &\leq C\|u(t_n)\|_{k+1} \leq C(\|u(0)\|_{k+1} + \int_0^{t_n}\|u_t(\tau)\|_{k+1}d\tau), \\
 |U^{n-1}|_\infty &\leq |U^{n-1} - u^{n-1}|_\infty + |u^{n-1}|_\infty \leq 1 + |u^{n-1}|_\infty.
 \end{aligned}$$

将这些估计代入 (24) 式得到

$$\begin{aligned}
 \|\theta^n\|^2 - \|\theta^{n-1}\|^2 &\leq C\Delta t\left(\|\theta^n\|^2 + \|\theta^{n-1}\|^2 + h^{2(k+1)}\|u(t_n)\|_{k+1}^2\right) + \\
 &\quad + C(h^{2(k+1)} + \Delta t^2)\left(\int_{t_{n-1}}^{t_n}(\|u_t(\tau)\|_{k+1}^2 + \|u_{tt}(\tau)\|^2)d\tau\right).
 \end{aligned}$$

关于 n 求和, 且注意 $\|\theta^0\| \leq Ch^{k+1}\|u(0)\|_{k+1}$, $n\Delta t = t_n \leq T$, 得到

$$\|\theta^n\|^2 \leq C\Delta t \sum_{i=1}^n \|\theta^i\|^2 + C(\Delta t^2 + h^{2(k+1)}) \left(\|u(0)\|_{k+1}^2 + \int_0^{t_n} (\|u_t(\tau)\|_{k+1}^2 + \|u_{tt}(\tau)\|^2) d\tau \right).$$

取 Δt 充分小, 使 $C\Delta t \leq 1/2$, 则有

$$\|\theta^n\|^2 \leq C\Delta t \sum_{i=1}^{n-1} \|\theta^i\|^2 + C(\Delta t^2 + h^{2(k+1)}).$$

应用离散 Gronwall 引理, (11) 式和三角不等式, 证得估计式 (23). 现在, 为完成定理 4 证明, 只须说明假设 (H) 的正确性. 采用归纳法. 当 $m = 0$ 时, 由初始逼近假设和有限元逆不等式, 当 $h \leq h_0$, h_0 充分小时, 假设 (H) 成立. 现设假设 (H) 对 $m = n - 1$ 成立, 根据上述证明可得到估计式 (23), 其中 C 为与 $n, \Delta t, h$ 无关的常数 (注意 $t_n \leq T$). 利用有限元逆不等式, 插值逼近性质, 网比条件和 (23) 式, 当 $0 < h \leq h_0$, h_0 充分小时, 可有

$$\|u^n - U^n\|_{0,\infty} \leq \|u^n - u_I^n\|_1 + Ch^{-1}\|u_I^n - U^n\| \leq C(h^k + h) \leq Ch_0 \leq 1.$$

即假设 (H) 对 $m = n$ 成立. 根据归纳法原理, 假设 (H) 成立, 定理 5 得证.

参 考 文 献

- [1] J.W. Cahn and J.E. Hilliard, Free energy of a non-uniform system, I Interfacial free energy, *J. Chem. Phys.*, **28** (1958), 258-267.
- [2] S. Coehnd and J.D. Murray, Adeneralize diffusion model for growth and dispersal in a population, *J. Math. Biology*, **12** (1981), 237-249.
- [3] A.B. Tayler, Mathematical Models in Applied Mechanics, Clarendon Press, Oxford, 1986.
- [4] J. Carr, M.E. Gurtin and M. Slemrod, Structured phase transitions on a finite interval, *Arch. rat. Mech. Anal.*, **86** (1984), 317-351.
- [5] C.M. Elliott and S.M. Zheng, On the Cahn-Hilliard equation, *Arch. rat. Mech. Anal.*, **96** (1986), 339-357.
- [6] A. Novick-Cohen, L.A. Segel, Nonlinear aspects of the Cahn-Hilliard equation, *Physical*, **10** (1984), 277-298.
- [7] 伍卓群, 赵俊宁等, 非线性扩散方程, 吉林大学出版社, 长春, 1996.
(Wu Zhuoqun, Zhao Junning et al., Nonlinear Diffusion Equations, Jilin University Publication, ChangChun, 1996.)

- [8] B.N. Lu and R.F. Zhang, An explicit pseudo-spectral scheme with almost unconditional stability for the Cahn-Hilliard equation, *J. Computational Math.*, 2(2000), 165–172.
- [9] S.M. Choo and S.K. Chung, Conservative nonlinear difference schemes for the Cahn-Hilliard equation, *Computers Math., Appl.*, **36** (1998), 31–39.
- [10] 叶兴德, 程晓良, Cahn-Hilliard 方程的 Legendre 谱逼近, 计算数学, **25**:2 (2003), 157–170.
(X.D. Ye and X.L. Cheng, Legendre spectral approximation for Cahn-Hilliard equation, *Mathematica Numerica Sinica*, **25**:2(2003), 157–170.)
- [11] 白凤兰, 尹丽, 邹永魁, 近似求解 Cahn-Hilliard 方程的拟谱方法, 吉林大学学报, **41** (2003), 262–268.
(F.L. Bai, L. Yin and Y.K. Zou, solving the Cahn-Hilliard equation by pseudo-spectral method, *J. of Jilin University*, **41** (2003), 262–268.)
- [12] C.M. Elliott and D.A. French, A nonconforming finite element method for the two-dimensional Cahn-Hilliard equation, *SIAM J. Numer. Anal.*, **26** (1989), 884–903.
- [13] C.M. Elliott, D.A. French and F.A. Milner, A second order splitting method for the Cahn-Hilliard equation, *Numer. Math.*, **54** (1989), 575–590.
- [14] C.M. Elliott and D.A. French, Numerical studies of the Cahn-Hilliard equation for phase separation, *IMA J. Appl. Math.*, **38** (1987), 97–128.
- [15] Q. Du and R.A. Nicolaides, Numerical analysis for a continuum model of phase transition, *SIAM J. Numer. Anal.*, 8(1991), 1310–1322.
- [16] P. Ciarlet, The Finite Element Method for Elliptic Problems, North-Holland, Amsterdam, 1978.
- [17] A. Friedman, Partial Differential Equations, Holt Rinchart & Winston, New York, 1969.