

# 具非线性源的多孔介质方程解的 Blow-up 时间 对初值的相依性

梁之磊, 赵俊宁

(厦门大学数学科学学院, 福建 厦门 361005)

**摘要:** 考虑多孔介质方程的 Dirichlet 问题, 讨论在解的 Blow-up 时间  $T$  有限的情况下, 当初值出现一个小的扰动函数  $h(x)$  时, 相应方程的 Blow-up 时间  $T_h$  随之发生的变化情况, 证明了 Blow-up 时间  $|T - T_h|$  和  $\|h\|_{L^1(\Omega)}$  之间连续相依性的结果, 其中  $Q_T = \Omega \times (0, T)$ ,  $0 \leq u_0(x) \in L^\infty(\Omega)$ ,  $h(x) \in L^\infty(\Omega)$ ,  $\Omega \subset R^N$  是一有界区域, 其中对指标  $m, p$  的限制满足  $1 < m < p$ .

**关键词:** 多孔介质方程; Blow-up 解; Blow-up 时间; 强非线性源

中图分类号: O 174

文献标识码: A

文章编号: 0438-0479(2006)06-0746-03

## 1 引言及定理的叙述

我们考虑下面的拟线形抛物方程的初边值问题

$$\begin{cases} u = \Delta u^m + u^p, (x, t) \in Q_T \\ u(x, t) = 0, (x, t) \in \partial\Omega \times (0, T) \\ u(x, 0) = u_0(x), x \in \Omega \end{cases} \quad (1)$$

其中  $1 < m < p$ ,  $Q_T = \Omega \times (0, T)$ ,  $u_0(x) \geq 0$ ,  $u_0(x) \in L^\infty(\Omega)$ ;  $\Omega \subset R^N$  是一有界区域.  $T$  为 Blow-up 时间; 问题(1) 被称为多孔介质方程, 是描述流体通过多孔介质的数学模型<sup>[1]</sup>. 大家熟悉的结果是问题(1) 的解可能出现 Blow-up 现象; 即在  $u_0$  和  $p$  的一些适定假设下问题式(1) 仅存在局部解, 并且有下面的估计<sup>[2]</sup>:

$$(p-1)^{\frac{1}{p-1}}(T-t)^{\frac{1}{p-1}} \leq \|u(\cdot, t)\|_{L^\infty(\Omega)} \leq C_0(T-t)^{\frac{1}{p-1}} \quad (2)$$

此外在一定条件下还可以证明:

$$C_1(T-t)^{\frac{1}{p-1}} \leq \|u(\cdot, t)\|_{L^1(\Omega)} \leq C_2(T-t)^{\frac{1}{p-1}} \quad (3)$$

本文将在式(2) 和式(3) 的条件下讨论当初值  $u_0(x)$  有一个小的扰动  $h(x)$  时问题式(1) 的解 Blow-up 时间随之变化的情况; 首先给出问题式(1) 的解的定义如下:

**定义** 函数  $u \in L^\infty(Q_T) \cap C^\alpha(Q_T)$ , ( $0 < \alpha < 1$ ) 称为(1) 的一个弱解, 如果对  $\forall \varphi \in C^{2,1}(\bar{Q}_t)$ ,  $\varphi|_{\partial\Omega \times (0, t)} = 0$  函数  $u$  满足:

$$\int_{\Omega} u(x, t) \varphi(x, t) dx - \int_0^t \int_{\Omega} (u^p + u^m \Delta \varphi + u^p \varphi) dx ds = \int_{\Omega} u_0 \varphi(x, 0) dx \quad (4)$$

设扰动函数  $h(x) \in L^\infty(\Omega)$ ; 满足条件  $h(x) + u_0(x) \geq 0$ , 考虑问题(1) 的扰动问题:

$$\begin{cases} u = \Delta u^m + u^p, (x, t) \in Q_T \\ u(x, t) = 0, (x, t) \in \partial\Omega \times (0, T) \\ u(x, 0) = u_0(x) + h(x), x \in \Omega \end{cases} \quad (5)$$

当函数  $h(x)$  充分小时问题(5) 的解  $u_h$  会出现与问题式(1) 类似的 Blow-up 现象, 不妨记它的 Blow-up 时间为  $T_h$ , 那么解  $u_h$  同样满足下面的估计式(只需当  $\|h\|_{\infty}$  充分小时);

$$(p-1)^{\frac{1}{p-1}}(T_h-t)^{\frac{1}{p-1}} \leq \|u_h(\cdot, t)\|_{L^\infty(\Omega)} \leq C_0(T_h-t)^{\frac{1}{p-1}} \quad (6)$$

$$C_1(T_h-t)^{\frac{1}{p-1}} \leq \|u_h(\cdot, t)\|_{L^1(\Omega)} \leq C_2(T_h-t)^{\frac{1}{p-1}} \quad (7)$$

本文得到如下结果:

**定理** 设  $T$  和  $T_h$  分别是(1) 和(5) 解的 Blow-up 时间, 并且有估计式(2), (3) 和式(6), (7); 那么当  $\|h\|_{\infty}$  充分小时, 存在常数  $C = C(u_0, c_0, c_1, c_2) > 0$  使得:

$$|T_h - T| \leq C \|h\|_{L^1(\Omega)},$$

其中  $\delta = (pC_0^{p-1} - \frac{1}{p-1})^{-1}$

**注1** 当  $m = 1$  时, 类似的问题在文献[3, 4] 中已经被讨论过. 证明了  $|T_h - T| \leq C \|h\|_{L^\infty(\Omega)}$  时  $\ln \|h\|_{L^\infty(\Omega)}$  时  $\frac{\ln 2}{2+\varepsilon}$  的结果, 然而对  $m > 1$  的情况, 由于所讨论的问题没有古典解, 解对初值的连续依赖性只

有在较弱的意义下成立. 因此本文定理的结果与  $m = 1$  的情况有明显不同.

注 2 前面的估计式(3) 和(7) 将在另一篇文章中给出证明.

### 2 定理的证明

证明的思路如下: 对问题式(1) 和问题式(2) 的解  $u$  和  $u_h$ , 要得到估计式  $\|u(\cdot, t) - u_h(\cdot, t)\|_{L^1(\Omega)} \leq \|h\|_{L^1(\Omega)} (\frac{T}{T-t})^{pC_0^{p-1}}$ , (对  $\forall t \in (0, \min\{T_h, T\})$ ) 随后能找到一个合适的  $t_0 \in (0, \min\{T_h, T\})$  来建立  $|T - t_0|$  和  $|T_h - t_0|$  与  $\|h\|_{L^1(\Omega)}$  之间的关系, 最后利用三角不等式来得到定理的结论.

为简便记, 令函数  $v(x, t) = u(x, t) - u_h(x, t)$ , 则由定义(4), 在区域  $Q_t$  上的函数  $v$  满足:

$$\int_{\Omega} v(x, t) \varphi(x, t) dx - \int_0^t \int_{\Omega} v(\varphi_s + A \Delta \varphi + B \varphi) dx ds = - \int_{\Omega} h(x) \varphi(x, 0) dx \quad (8)$$

其中:

$$A = m \int_0^1 (su + (1-s)u_h)^{m-1} ds,$$

$$B = p \int_0^1 (su + (1-s)u_h)^{p-1} ds.$$

对任意给定的  $\eta > 0$  选取  $A \in C^\infty(Q_t)$ ,  $A \varepsilon \geq 0$ , 且满足:

$$\iint_{Q_t} (A \varepsilon - A)^2 dx dt \leq \eta^3 \quad (9)$$

考虑倒向问题:

$$\begin{cases} \varphi_s + (\eta + A \varepsilon) \Delta \varphi = 0, (x, s) \in Q_t \\ \varphi(x, s) = 0, (x, s) \in \varphi \Omega \times (0, t) \\ \varphi(x, t) = \chi(x), x \in \Omega \end{cases} \quad (10)$$

其中  $\chi(x) \in C^\infty(\Omega)$ ,  $|\chi(x)| \leq 1$ ; 根据抛物理理论<sup>[5]</sup>, 问题(10) 存在解  $\varphi \in C^{2,1}(Q_t)$  且满足:

$$|\varphi(x, s)| \leq 1, (x, s) \in Q_t \quad (11)$$

用  $\Delta \varphi$  乘式(10) 中第一式, 在  $Q_t$  上积分, 利用分部积分得:

$$\begin{aligned} 2 \int_0^t \int_{\Omega} (\eta + A \varepsilon) (\Delta \varphi)^2 dx ds &= - 2 \int_0^t \int_{\Omega} \varphi_s \Delta \varphi dx ds = \\ &= \int_0^t \int_{\Omega} (|\nabla \varphi|^2)_s dx ds = - \int_{\Omega} |\nabla \varphi(x, 0)|^2 dx + \\ &+ \int_{\Omega} |\nabla \varphi(x, t)|^2 dx \end{aligned} \quad (12)$$

结合式(10) 中第 3 式和上面式(12) 的结论, 得:

$$\begin{aligned} 2 \int_0^t \int_{\Omega} (\eta + A \varepsilon) (\Delta \varphi)^2 dx ds + \int_{\Omega} |\nabla \varphi(x, 0)|^2 dx &= \\ &= \int_{\Omega} |\nabla \chi(x)|^2 dx \end{aligned} \quad (13)$$

由此得到:

$$\begin{aligned} 2 \int_0^t \int_{\Omega} (\eta + A \varepsilon) (\Delta \varphi)^2 dx ds &\leq M_1, \\ \int_0^t \int_{\Omega} ((\Delta \varphi)^2) dx ds &\leq M_1 \eta^{-1} \end{aligned} \quad (14)$$

其中  $M_1$  是与  $\varepsilon$  无关的常数.

将式(10) 的解  $\varphi$  代入式(8) 得到:

$$\int_{\Omega} v(x, t) \chi(x) dx - \int_0^t \int_{\Omega} v((A - A \varepsilon) \Delta \varphi - \eta \Delta \varphi + B \varphi) dx ds = - \int_{\Omega} h(x) \varphi(x, 0) dx \quad (15)$$

利用不等式(14) 的结果及函数  $v$  的有界性, 有:

$$\begin{aligned} | \int_0^t \int_{\Omega} v(A - A \varepsilon) \Delta \varphi dx ds | &\leq \\ M_2 (\int_0^t \int_{\Omega} (A - A \varepsilon)^2 dx ds)^{1/2} \times \\ (\int_0^t \int_{\Omega} (\Delta \varphi)^2 dx ds)^{1/2} &\leq M_2 \eta \\ | \int_0^t \int_{\Omega} v \eta \Delta \varphi dx ds | &\leq \\ M_2 (\eta t |\Omega|)^{1/2} (\int_0^t \int_{\Omega} (\Delta \varphi)^2 dx ds)^{1/2} &\leq \\ M_2 M_1 \eta^{1/2} \end{aligned} \quad (16)$$

结合式(15), (16) 和(17), 令  $\eta \rightarrow 0+$ , 得:

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} v(x, t) \chi(x) dx &\leq \|B\|_{\infty} \int_0^t \int_{\Omega} |v| dx ds + \\ \int_{\Omega} |h(x)| dx \end{aligned} \quad (18)$$

在式(18) 中选取  $\chi(x) = \text{sign } v(x, t)$  (可以通过逼近的方法得到), 那么:

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} |v(x, t)| dx &\leq \|B\|_{\infty} \int_0^t \int_{\Omega} |v| dx ds + \\ \int_{\Omega} |h(x)| dx. \end{aligned}$$

利用 Gronwall 不等式:

$$\int_{\Omega} |v(x, t)| dx \leq \|h\|_{L^1(\Omega)} e^{\int_0^t \|B\|_{\infty} ds} \quad (19)$$

根据式(2) 和式(6) (这里不妨令  $T \leq T_h$ ), 进一步计算函数  $B(x, s)$  后得到:

$$\begin{aligned} B(x, s) &= p \int_0^1 (su + (1-s)u_h)^{p-1} ds \leq \\ p \int_0^1 (sC_0(T-t)^{\frac{1}{p-1}} + (1-s)C_0(T_h-t)^{\frac{1}{p-1}})^{p-1} ds &\leq \\ p \int_0^1 (sC_0(T-t)^{\frac{1}{p-1}} + (1-s)C_0(T-t)^{\frac{1}{p-1}})^{p-1} ds &\leq \\ p C_0^{p-1} (T-t)^{-1} \end{aligned} \quad (20)$$

利用上面式(20) 的结果, 不等式(19) 可改写为:

$$\|v(\cdot, t)\|_{L^1(\Omega)} \leq \|h\|_{L^1(\Omega)} (\frac{T}{T-t})^{pC_0^{p-1}} \quad (21)$$

对任意的  $t \in (0, T)$  都成立; 令时间  $t_0 \in (0, T)$ , (当  $\|h\|_{L^1(\Omega)}$  充分小时, 一定可以找到这样一个时刻  $t_0$ ),

使得下面不等式:

$$\|h\|_{L^1(\Omega)} \left(\frac{T}{T-t}\right)^{pC_0^{p-1}} \leq \frac{C_1}{2} (T-t)^{\frac{-1}{p-1}} \quad (22)$$

对任意的  $t \in [0, t_0]$  都成立; 并且在  $t_0$  这一时刻满足:

$$(T-t_0)^{pC_0^{p-1}} \sim \frac{2}{C_1} T^{pC_0^{p-1}} \|h\|_{L^1(\Omega)} \quad (23)$$

即:

$$T-t_0 \sim \left(\frac{2}{C_1} T^{pC_0^{p-1}} \|h\|_{L^1(\Omega)}\right)^{(pC_0^{p-1}-1)^{-1}}$$

结合式(5), (21) 和(22):

$$\begin{aligned} |T_h - T_0| &\leq C_2^{-1} (\|u_h(\cdot, t_0)\|_{L^1(\Omega)})^{1-p} \leq \\ &C_2^{-1} (\|u(\cdot, t_0)\|_{L^1(\Omega)} - \|v(\cdot, t_0)\|_{L^1(\Omega)})^{1-p} \leq \\ &C_2^{-1} (C_1(T-t_0)^{\frac{-1}{p-1}} - \frac{C_1}{2}(T-t_0)^{\frac{-1}{p-1}})^{1-p} \leq \\ &C_2^{-1} \left(\frac{C_1}{2}\right)^{1-p} (T-t_0). \end{aligned}$$

利用三角不等式:

$$\begin{aligned} |T_h - T| &\leq |T_h - T_0| + |T - T_0| \leq \\ &(1 + C_2^{-1} \left(\frac{C_1}{2}\right)^{1-p}) |T - T_0| \leq \\ &C \left(\|h\|_{L^1(\Omega)}\right)^{(pC_0^{p-1}-\frac{-1}{p-1})^{-1}}, \end{aligned}$$

其中  $C = C(u_0, C_0, C_1, C_2) > 0$ , 证毕.

### 参考文献:

[1] Wu Zhuoqun, Zhao Juning, Yin Jingxue, et al. Nonlinear Diffusion Equations [M]. Singapore: World Scientific, 2001.

[2] Galaktionov V A. On asymptotic self similar behaviour for a quasilinear heat equation: single point Blow-up[J]. SIAM J. Math. Anal., 1995, 26(3): 675- 693.

[3] Herreo M A, Velázquez. Generic behavior of one dimensional Blow up patterns[J]. Ann Scuola Norm Sup di Pisa, 1992, 19(3): 381- 950.

[4] Pablo Groisman, Julio D Rossi, Haren Zaag. On the dependence of the Blow up time with respect to the initial data in a semilinear parabolic problem[J]. Comm. Partial. Diff. Equa, 2003, 28(3- 4): 733- 744.

[5] Ladyzhenskaja O A, Solonnikov V A, Uralceva N A. Linear and quasilinear equations of parabolic type[M]. Providence: Amer. Math. Soc., 1968.

## The Dependence of Blow-up Time with Respect to the Initial Data in Porous Medium Equations with Nonlinear Sources

LIANG Zhi lei, ZH AO Jun ning

(School of Mathematical Science, Xiamen University, Xiamen 361005, China)

**Abstract:** This paper is devoted to the Dirichlet problem of a porous media equation. Let  $T$  be the Blow-up time of the solution, it has investigated the relation between  $T$  and the Blow-up time  $T_h$  of the corresponding solution when a perturbed function  $h(x)$  was added to the initial value  $u_0(x)$ , and find the fact that  $|T - T_h|$  and  $\|h\|_{L^1(\Omega)}$  has a continuous dependence on each other, where  $1 < m < p, Q_T = \Omega \times (0, T), 0 \leq u_0(x) \in L^\infty(\Omega), h(x) \in L^\infty(\Omega), \Omega$  is a bounded domain in  $R^N$ .

**Key words:** porous medium equations; Blow up time; Blow up solution; strong nonlinear source