

DOI: 10.13718/j.cnki.xdzk.2016.04.010

高维空间中一类奇异 Kirchhoff 型问题正解的存在性^①

刘芮琪, 吴行平, 唐春雷

西南大学 数学与统计学院, 重庆 400715

摘要: 利用变分方法研究了在四维及以上空间中的一类次临界奇异 Kirchhoff 型问题

$$\begin{cases} -\left(a + b \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx\right) \Delta u = f(x)u^p + g(x)u^{-\gamma} & x \in \Omega \\ u = 0 & x \in \partial\Omega \end{cases}$$

并获得了该问题正解的存在性.

关 键 词: Kirchhoff 型问题; 奇异; 正解; 变分方法

中图分类号: O176.3 **文献标志码:** A **文章编号:** 1673-9868(2016)04-0067-05

考虑如下奇异 Kirchhoff 型方程:

$$\begin{cases} -\left(a + b \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx\right) \Delta u = f(x)u^p + g(x)u^{-\gamma} & x \in \Omega \\ u = 0 & x \in \partial\Omega \end{cases} \quad (1)$$

其中 $\Omega \subset \mathbb{R}^N (N \geq 4)$ 是一个非空有界开集, 并且 $a, b > 0$, $0 < p < 2^* - 1$, $0 < \gamma < 1$ 为常数, 其中临界指数 $2^* = \frac{2N}{N-2}$. 系数函数 $f(x)$ 和 $g(x)$ 是满足一定条件的非零非负函数. Sobolev 空间 $H_0^1(\Omega)$ 中的范数为

$$\|u\| = \left(\int_{\Omega} (|\nabla u|^2) dx \right)^{\frac{1}{2}}$$

空间 $L^s(\Omega) (0 < s < \infty)$ 的范数为

$$\|u\|_s = \left(\int_{\Omega} |u|^s dx \right)^{\frac{1}{s}}$$

当 $N = 3$ 时, 文献[1-4] 研究了方程(1)解的存在性以及多重性. 2013 年, 文献[1] 研究了 $3 < p < 5$ 的情况, 利用 Nehari 流形的方法获得了方程(1)的两个正解的存在性. 当 $p = 5$ 时, 文献[2] 利用变分方法和扰动方法, 证明得到了方程(1)的两个正解. 最近, 文献[3] 研究了 $p = 3$ 的情况, 利用极小极大方法和 Nehari 方法, 获得了方程(1)的正解的存在性、多解性以及唯一性. 特别地, 当 $0 < p < 3$ 时, 文献[4] 利用变分方法得到了正解的存在性. 文献[5-6] 研究了 Kirchhoff 型问题的多解性. 近期, 文献[7] 在四维空间中研究

① 收稿日期: 2015-09-21

基金项目: 国家自然科学基金项目(11471267).

作者简介: 刘芮琪(1990-), 女, 四川眉山人, 硕士研究生, 主要从事非线性分析的研究.

通信作者: 吴行平, 教授.

一类 Kirchhoff 型问题解的存在性. 受到此启发, 本文将研究在高维空间中方程(1)正解的存在情况. 我们定义 I 为方程(1)对应的能量泛函, 即

$$I(u) = \frac{a}{2} \|u\|^2 + \frac{b}{4} \|u\|^4 - \frac{1}{p+1} \int_{\Omega} f(x)(u^+)^{p+1} dx - \frac{1}{1-\gamma} \int_{\Omega} g(x)(u^+)^{1-\gamma} dx$$

其中 $u^\pm = \max\{\pm u(x), 0\}$. 如果 $u \in H_0^1(\Omega)$ 且 $u > 0$, 并满足

$$(a+b\|u\|^2) \int_{\Omega} (\nabla u, \nabla \varphi) dx - \int_{\Omega} f(x)(u^+)^p \varphi dx - \int_{\Omega} g(x)(u^+)^{-\gamma} \varphi dx = 0 \quad \forall \varphi \in H_0^1(\Omega) \quad (2)$$

我们称 u 是方程(1)的解. 本文主要的结果是:

定理 1 假设 $a, b > 0$, $0 < p < 2^* - 1$, $0 < \gamma < 1$, 且 $f \in L^{\frac{2^*}{2^*-1-p}}(\Omega)$ 和 $g \in L^{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}}(\Omega)$ 都是非零非负函数, 则方程(1)至少有1个正解 u_0 , 且满足 $I(u_0) < 0$.

证 我们分两步来证明定理 1.

第1步 首先证明泛函 I 在 $H_0^1(\Omega)$ 中能达到全局极小值点, 也就是, 存在 $u_0 \in H_0^1(\Omega)$, 使得

$$I(u_0) = \inf_{u \in H_0^1(\Omega)} I(u)$$

根据 Sobolev 不等式和 Hölder 不等式, 可以得到:

$$\int_{\Omega} f(x)(u^+)^{p+1} dx \leqslant \|f\|_{\frac{2^*}{2^*-1-p}} \|u\|_{2^*}^{p+1} \leqslant C_1 \|f\|_{\frac{2^*}{2^*-1-p}} \|u\|^{p+1} \quad (3)$$

$$\int_{\Omega} g(x)(u^+)^{1-\gamma} dx \leqslant \|g\|_{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}} \|u\|_{2^*}^{1-\gamma} \leqslant C_2 \|g\|_{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}} \|u\|^{1-\gamma} \quad (4)$$

这里 $C_1, C_2 > 0$ 为常数. 再由(3)和(4)式, 我们能得到

$$\begin{aligned} I(u) &= \frac{a}{2} \|u\|^2 + \frac{b}{4} \|u\|^4 - \frac{1}{p+1} \int_{\Omega} f(x)(u^+)^{p+1} dx - \frac{1}{1-\gamma} \int_{\Omega} g(x)(u^+)^{1-\gamma} dx \geqslant \\ &\quad \frac{a}{2} \|u\|^2 + \frac{b}{4} \|u\|^4 - \frac{C_1}{p+1} \|f\|_{\frac{2^*}{2^*-1-p}} \|u\|^{p+1} - \frac{C_2}{1-\gamma} \|g\|_{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}} \|u\|^{1-\gamma} \end{aligned}$$

由于 $a, b > 0$, $0 < \gamma < 1$, 同时在 $N \geqslant 4$ 时 $1 < p+1 < 4$, 所以我们可以知道泛函 I 在 $H_0^1(\Omega)$ 中是强制且下方有界的. 因此, 令 $m = \inf_{u \in H_0^1(\Omega)} I(u)$ 是有定义的, 且 $m < 0$.

接下来, 我们证明泛函 I 在 $H_0^1(\Omega)$ 中能到达 m , 即证存在 $u_0 \in H_0^1(\Omega)$, 使得 $I(u_0) = m$. 由下确界的定义可知, 存在极小化序列 $\{u_n\} \subset H_0^1(\Omega)$, 使得

$$\lim_{n \rightarrow \infty} I(u_n) = m < 0$$

存在 $\{u_n\}$ 的子列(为了方便我们仍记为 $\{u_n\}$), 存在 $u_0 \in H_0^1(\Omega)$, 使得

$$\begin{cases} u_n \rightharpoonup u_0 & H_0^1(\Omega) \\ u_n \rightarrow u_0 & L^s(\Omega), 1 \leqslant s < 2^* \\ u_n(x) \rightarrow u_0(x) & \text{a. e. } x \in \Omega \end{cases} \quad (5)$$

当 $n \rightarrow \infty$ 时都成立.

由于 $\{u_n\}$ 在 $H_0^1(\Omega)$ 中是有界的, 从而根据 Sobolev 嵌入定理可知, 存在常数 $C_3 > 0$, 使得 $\|u_n\|_{2^*} \leqslant C_3 < \infty$. 对 $\forall \epsilon > 0$, 给定的 $\delta > 0$, 当 $E \subset \Omega$ 且 $\text{meas}(E) < \delta$ 时, 根据(4)式和 $\int_E |g(x)|^{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}} dx$ 的绝对连续性可得

$$\begin{aligned} \int_E g(x)(u_n^+)^{1-\gamma} dx &\leqslant \|u_n\|_{2^*}^{1-\gamma} \left(\int_E |g(x)|^{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}} dx \right)^{\frac{2^*-1+\gamma}{2^*}} \leqslant \\ &\quad C_3^{1-\gamma} \left(\int_E |g(x)|^{\frac{2^*}{2^*-1+\gamma}} dx \right)^{\frac{2^*-1+\gamma}{2^*}} < \epsilon \end{aligned}$$

从而依据 Vitali 收敛定理^[8], 我们可知

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} g(x) (u_n^+)^{1-\gamma} dx = \int_{\Omega} g(x) (u_0^+)^{1-\gamma} dx \quad (6)$$

使用同样的方法, 则有

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_{\Omega} f(x) (u_n^+)^{p+1} dx = \int_{\Omega} f(x) (u_0^+)^{p+1} dx \quad (7)$$

再令 $w_n = u_n - u_0$, 根据(5)式, 可得:

$$\int_{\Omega} |\nabla u_n|^2 dx = \int_{\Omega} |\nabla w_n|^2 dx + \int_{\Omega} |\nabla u_0|^2 dx + o(1) \quad (8)$$

$$\left(\int_{\Omega} |\nabla u_n|^2 dx \right)^2 = \left(\int_{\Omega} |\nabla w_n|^2 dx \right)^2 + \left(\int_{\Omega} |\nabla u_0|^2 dx \right)^2 + 2 \int_{\Omega} |\nabla w_n|^2 dx \int_{\Omega} |\nabla u_0|^2 dx + o(1) \quad (9)$$

这里 $o(1)$ 是 $n \rightarrow \infty$ 时的无穷小量. 再结合(5)–(9)式, 我们可得

$$m = I(u_n) + o(1) =$$

$$I(u_0) + \frac{a}{2} \|w_n\|^2 + \frac{b}{4} \|w_n\|^4 + \frac{b}{2} \int_{\Omega} |\nabla w_n|^2 dx \int_{\Omega} |\nabla u_n|^2 dx + o(1)$$

当 $n \rightarrow \infty$ 时, 我们可知 $m \geqslant I(u_0)$. 再根据 m 的定义, 即得到 $I(u_0) = m$.

第 2 步 我们证明 u_0 是方程(1)的正解. 由第 1 步中的 $I(u_0) = m < 0$, 可知 $u_0 \not\equiv 0$.

首先, 证明 $u_0 > 0$ 在 Ω 中几乎处处成立. 根据第一步可知, $\forall \psi \in H_0^1(\Omega)$, $\psi \geqslant 0$, 对 $\forall t > 0$, $t \in \mathbb{R}$, 有 $(u_0 + t\psi) \in H_0^1(\Omega)$, 当 $t > 0$ 充分小时, 我们有

$$\begin{aligned} 0 \leqslant \liminf_{t \rightarrow 0^+} \frac{I(u_0 + t\psi) - I(u_0)}{t} = \\ a \int_{\Omega} (\nabla u_0, \nabla \psi) dx + b \|u_0\|^2 \int_{\Omega} (\nabla u_0, \nabla \psi) dx - \\ \frac{1}{p+1} \lim_{t \rightarrow 0^+} \int_{\Omega} f(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{p+1} - (u_0^+)^{p+1}}{t} dx - \\ \frac{1}{1-\gamma} \limsup_{t \rightarrow 0^+} \int_{\Omega} g(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{1-\gamma} - (u_0^+)^{1-\gamma}}{t} dx \end{aligned} \quad (10)$$

由中值定理可得:

$$\begin{aligned} \frac{1}{p+1} \int_{\Omega} f(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{p+1} - (u_0^+)^{p+1}}{t} dx &= \int_{\Omega} f(x) ((u_0 + \eta t\psi)^+)^p \psi dx \\ \frac{1}{1-\gamma} \int_{\Omega} g(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{1-\gamma} - (u_0^+)^{1-\gamma}}{t} dx &= \int_{\Omega} g(x) ((u_0 + \theta t\psi)^+)^{-\gamma} \psi dx \end{aligned}$$

其中, 当 $\theta \rightarrow 0^+$, $\eta \rightarrow 0^+$ 时, 对几乎所有的 $x \in \Omega$, 有:

$$((u_0 + \eta t\psi)^+)^p \psi \rightarrow (u_0^+)^p \psi$$

$$((u_0 + \theta t\psi)^+)^{-\gamma} \psi \rightarrow (u_0^+)^{-\gamma} \psi$$

根据 Lebesgue 控制收敛定理可得

$$\frac{1}{p+1} \lim_{t \rightarrow 0^+} \int_{\Omega} f(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{p+1} - (u_0^+)^{p+1}}{t} dx = \int_{\Omega} f(x) (u_0^+)^p \psi dx \quad (11)$$

由 Fatou 引理可得

$$\begin{aligned} \limsup_{t \rightarrow 0^+} \int_{\Omega} g(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{1-\gamma} - (u_0^+)^{1-\gamma}}{t} dx &\geqslant \\ \liminf_{t \rightarrow 0^+} \int_{\Omega} g(x) \frac{((u_0 + t\psi)^+)^{1-\gamma} - (u_0^+)^{1-\gamma}}{t} dx &= \\ (1-\gamma) \liminf_{t \rightarrow 0^+} \int_{\Omega} g(x) ((u_0 + \theta t\psi)^+)^{-\gamma} \psi dx &\geqslant \end{aligned}$$

$$(1-\gamma) \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \phi dx \quad (12)$$

结合(10)–(12)式, 对 $\forall \psi \in H_0^1(\Omega)$ 且 $\psi \geq 0$, 我们可得

$$(a+b \| u_0 \| ^2) \int_{\Omega} (\nabla u_0, \nabla \psi) dx - \int_{\Omega} f(x)(u_0^+)^p \psi dx - \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \psi dx \geq 0 \quad (13)$$

所以, 我们有

$$\int_{\Omega} (\nabla u_0, \nabla \psi) dx \geq 0$$

再根据强极大值原理即证得 $u_0 > 0$ 在 Ω 几乎处处成立.

其次, 我们还需要证明 u_0 是方程(1)的解. 事实上, 只需要验证 u_0 满足(2)式即可. 特别地, 对 u_0 , 存在 $\delta \in (0, 1)$ 使得当 $|t| \leq \delta$ 时, 都有 $(1+t)u_0 \in H_0^1(\Omega)$, 我们定义 $k: [-\delta, \delta] \rightarrow \mathbb{R}$ 且

$$k(t) = I((1+t)u_0)$$

则 $k(t)$ 在 $t=0$ 时达到极小值. 因此

$$k'(t)|_{t=0} = a \| u_0 \| ^2 + b \| u_0 \| ^4 - \int_{\Omega} f(x)(u_0^+)^{p+1} dx - \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{1-\gamma} dx = 0 \quad (14)$$

假设 $\phi \in H_0^1(\Omega)$, $\epsilon > 0$, 我们定义

$$\Psi \equiv (u_0^+ + \epsilon \phi)^+$$

在(13)式中我们取 $\psi = \Psi$, 再结合(14)式可得

$$\begin{aligned} 0 \leq & \int_{\Omega} (a+b \| u_0 \| ^2)(\nabla u_0, \nabla \Psi) dx - \int_{\Omega} f(x)(u_0^+)^p \Psi dx - \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \Psi dx = \\ & \int_{\{x | u_0^+ + \epsilon \phi > 0\}} (a+b \| u_0 \| ^2)(\nabla u_0, \nabla (u_0^+ + \epsilon \phi)) dx - \\ & \int_{\{x | u_0^+ + \epsilon \phi > 0\}} f(x)(u_0^+)^p (u_0^+ + \epsilon \phi) dx - \int_{\{x | u_0^+ + \epsilon \phi > 0\}} g(x)(u_0^+)^{-\gamma} (u_0^+ + \epsilon \phi) dx = \\ & a \| u_0 \| ^2 + b \| u_0 \| ^4 - \int_{\Omega} f(x)(u_0^+)^{p+1} dx - \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{1-\gamma} dx + \\ & \epsilon \int_{\Omega} [(a+b \| u_0 \| ^2)(\nabla u_0, \nabla \phi) - f(x)(u_0^+)^p \phi - g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \phi] dx - \\ & \int_{\{x | u_0^+ + \epsilon \phi \leq 0\}} (a+b \| u_0 \| ^2)(\nabla u_0, \nabla \phi) dx + \\ & \int_{\{x | u_0^+ + \epsilon \phi \leq 0\}} [f(x)(u_0^+)^p (u_0^+ + \epsilon \phi) + g(x)(u_0^+)^{-\gamma} (u_0^+ + \epsilon \phi)] dx < \\ & \epsilon \int_{\Omega} [(a+b \| u_0 \| ^2)(\nabla u_0, \nabla \phi) - f(x)(u_0^+)^p \phi - g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \phi] dx - \\ & \epsilon \int_{\{x | u_0^+ + \epsilon \phi \leq 0\}} [(a+b \| u_0 \| ^2)(\nabla u_0, \nabla \phi) dx - f(x)(u_0^+)^p \phi - g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \phi] dx \end{aligned}$$

当 $\epsilon \rightarrow 0^+$ 时,

$$\text{meas}(\{x | u_0^+ + \epsilon \phi < 0\}) \rightarrow 0$$

两边同时除以 ϵ , 让 $\epsilon \rightarrow 0^+$, 可得

$$(a+b \| u_0 \| ^2) \int_{\Omega} (\nabla u_0, \nabla \phi) dx - \int_{\Omega} f(x)(u_0^+)^p \phi dx - \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \phi dx \geq 0$$

再依据 $\phi \in H_0^1(\Omega)$ 的任意性可知

$$(a+b \| u_0 \| ^2) \int_{\Omega} (\nabla u_0, \nabla \phi) dx - \int_{\Omega} f(x)(u_0^+)^p \phi dx - \int_{\Omega} g(x)(u_0^+)^{-\gamma} \phi dx = 0$$

从而 u_0 是方程(1)的解.

参考文献:

- [1] LIU X, SUN Y J. Multiple Positive Solutions for Kirchhoff Type Problems with Singularity [J]. Commun Pure Appl Anal, 2013, 12(2): 721–733.
- [2] LEI C Y, LIAO J F, TANG C L. Multiple Positive Solutions for Kirchhoff Type of Problems with Singularity and Critical Exponents [J]. J Math Anal Appl, 2015, 421: 521–538.
- [3] LIAO J F, ZHANG P, LIU J, et al. Existence and Multiplicity of Positive Solutions for a Class of Kirchhoff Type Problems with Singularity [J]. J Math Anal Appl, 2015, 430(2): 1124–1148.
- [4] 廖家锋. 一类奇异 Kirchhoff 型问题正解的存在性 [J]. 四川师范大学学报(自然科学版), 2016, 39(1): 103–106.
- [5] 廖家锋, 张 鹏, 唐春雷. 一类渐近 4 次线性 Kirchhoff 方程的多解性 [J]. 西南师范大学学报(自然科学版), 2014, 39(8): 19–22.
- [6] 赵荣胜, 唐春雷. 一类 Kirchhoff 型方程解的多重性 [J]. 西南大学学报(自然科学版), 2015, 37(2): 60–63.
- [7] NAIMEN D. The Critical Problem of Kirchhoff Type Elliptic Equations in Dimension Four [J]. J Differential Equations, 2014, 257(4): 1168–1193.
- [8] RUDIN W. Real and Complex Analysis [M]. New York: Mc Graw-Hill, 1966.

Existence of Positive Solutions for a Class of Singular Kirchhoff Type Problems in Higher Dimensional Space

LIU Rui-qi, WU Xing-ping, TANG Chun-lei

School of Mathematics and Statistics, Southwest University, Chongqing 400715, China

Abstract: In this article, we study a class of singular Kirchhoff type problems in higher dimensional space

$$\begin{cases} -\left(a + b \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx\right) \Delta u = f(x)u^p + g(x)u^{-\gamma} & x \in \Omega \\ u = 0 & x \in \partial\Omega \end{cases}$$

By the variational methods, the existence of positive solutions is obtained.

Key words: Kirchhoff type problem; singularity; positive solution; variational method

责任编辑 廖 坤

