

半空间上Choquard方程的Liouville型定理

蔡千春

广西师范大学数学与统计学院, 广西 桂林

收稿日期: 2025年3月6日; 录用日期: 2025年4月7日; 发布日期: 2025年4月17日

摘要

本文研究半空间上Choquard方程
$$\begin{cases} -\Delta u(y) = \int_{\partial \mathbb{R}_+^N} \frac{|u(\bar{x}, 0)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} d\bar{x} |u(y)|^{p-2} u(y), y \in \mathbb{R}_+^N \\ \frac{\partial u}{\partial \nu}(\bar{x}, 0) = \int_{\mathbb{R}_+^N} \frac{|u(y)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} dy |u(\bar{x}, 0)|^{p-2} u(\bar{x}, 0), (\bar{x}, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N \end{cases}$$
 应用

积分形式的移动平面法, 证明了在参数 p 的一定取值条件下, 该方程不存在非平凡正解。

关键词

Choquard方程, 移动平面法, Liouville型定理

Liouville-Type Theorem for Choquard Equation in Half-Space

Qianchun Cai

School of Mathematics and Statistics, Guangxi Normal University, Guilin Guangxi

Received: Mar. 6th, 2025; accepted: Apr. 7th, 2025; published: Apr. 17th, 2025

Abstract

This paper investigates the Choquard equation in a half-space setting

$$\begin{cases} -\Delta u(y) = \int_{\partial \mathbb{R}_+^N} \frac{|u(\bar{x}, 0)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} d\bar{x} |u(y)|^{p-2} u(y), y \in \mathbb{R}_+^N \\ \frac{\partial u}{\partial \nu}(\bar{x}, 0) = \int_{\mathbb{R}_+^N} \frac{|u(y)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} dy |u(\bar{x}, 0)|^{p-2} u(\bar{x}, 0), (\bar{x}, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N \end{cases}$$
 . By applying the method of moving

文章引用: 蔡千春. 半空间上 Choquard 方程的 Liouville 型定理[J]. 理论数学, 2025, 15(4): 234-242.

DOI: 10.12677/pm.2025.154126

planes in integral form, it is demonstrated that under certain conditions on the parameter p , the equation has no nontrivial positive solutions.

Keywords

Choquard Equation, Method of Moving Planes, Liouville-Type Theorem

Copyright © 2025 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/>



Open Access

1. 引言

Choquard 方程首先于 1976 年被 P. Choquard 提出, 也被称为非线性的 Schrodinger-Newton 方程[1], Choquard 方程在量子力学、统计物理和凝聚态物理中有着重要的应用[2]-[4], 因此研究 Choquard 方程解的存在性结果与非存在性结果有着重要的意义。

在过去的几年中, 移动平面法对于证明椭圆方程正解的非存在性结果的证明[5]-[7], 起到了很大的作用。传统的移动平面法的工具是椭圆方程的最大值原理, 但是由于 Choquard 方程卷积项的影响, 直接应用最大值原理面临极大的困难, 因为非局部项的影响以及非线性项仅仅是连续的, 因此不能直接应用通常的最大值原理, 所以我们用积分不等式代替最大值原理, 目前这种方法已经广泛应用于椭圆方程的移动平面法[8] [9]。在最近一篇论文[10]中, 给出了全空间 Choquard 方程

$$-\Delta u(x) = \int_{\mathbb{R}^N} \frac{|u(y)|^p}{|x-y|^{N-\alpha}} dy |u(x)|^{p-2} u(x), x \in \mathbb{R}^N \quad (1.1)$$

非平凡正解的非存在性, 其中 p 满足 $1 < p < \frac{N+\alpha}{N-2}$ 。从椭圆方程先验界的角度来看, 为了用爆破方法得到有界区域上的方程解的先验界, 通常需要全空间上的 Liouville 型定理和半空间上的 Liouville 型定理, 因此本文参考一篇[11]的做法, 给全空间增加边界条件, 在此条件下得到半空间解的性质, 同样给 Choquard 方程加上边界条件, 有

$$\begin{cases} -\Delta u(y) = \int_{\partial \mathbb{R}_+^N} \frac{|u(\bar{x}, 0)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} d\bar{x} |u(y)|^{p-2} u(y), y \in \mathbb{R}_+^N, \\ \frac{\partial u}{\partial \nu}(\bar{x}, 0) = \int_{\mathbb{R}_+^N} \frac{|u(y)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} dy |u(\bar{x}, 0)|^{p-2} u(\bar{x}, 0), (\bar{x}, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N. \end{cases} \quad (1.2)$$

接下来我们有定理 1.1 成立, 其中证明过程在 2、3 章给出。

定理 1.1 假定 u 是方程(1.2)的非负弱解, $\max\{p, N-2\} < \alpha < N$, 满足 $1 < p < \frac{2N-2}{N-2}$ 时, 那么有 $u \equiv 0$ 。

接下来的章节给出定理 1.1 证明, 我们证明的主要思路是, 先利用经过 Kelvin 变换后方程(1.2)的解在无穷远处衰减的性质, 得到解与其对称点的大小关系, 这是为了得出强极值原理效果一样的不等式关系。再利用移动平面法, 得出解关于平行于 x_N 轴的每一个平面都是对称的性质。最后把解代入方程, 得到所要证明的结论。

2. 准备工作与积分不等式

如前所述, 由于卷积的影响, 直接对方程(1.2)应用移动平面法存在较大的困难, 为此我们先把方程化为微分方程与积分方程组成的方程组。我们定义

$$\begin{cases} m(y) = \int_{\partial \mathbb{R}_+^N} \frac{|u(\bar{x}, 0)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} d\bar{x}, \\ n(\bar{x}) = \int_{\mathbb{R}_+^N} \frac{|u(y)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} dy. \end{cases} \quad (2.1)$$

那么由(2.1)的定义得方程(1.2)等价于下面的方程

$$\begin{cases} -\Delta u(y) = m(y)|u(y)|^{p-2}u(y), y \in \mathbb{R}_+^N, \\ \frac{\partial u}{\partial \nu}(\bar{x}, 0) = n(\bar{x})|u(\bar{x}, 0)|^{p-2}u(\bar{x}, 0), (\bar{x}, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N. \end{cases} \quad (2.2)$$

我们最终的目标是方程组(2.2)的每一个解, 关于平行于 x_N 轴的每一个平面都是对称的, 由于我们无法排除卷积项的影响, 因此不能直接应用移动平面法。我们对 u, m, n 做 Kelvin 变换, 利用它们在无穷远点的衰减性, 得到经过 Kelvin 变换后 u, m, n 的对称性。下面我们先定义 u, m, n 的 Kelvin 变换。对任意的 $x_p = (\bar{x}_p, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N$, 我们定义 u, m, n 在 x_p 点的 Kelvin 变换为

$$v(x) = \frac{1}{|x - x_p|^{N-2}} u\left(\frac{x - x_p}{|x - x_p|^2} + x_p\right), w(x) = \frac{1}{|x - x_p|^{N-\alpha}} m\left(\frac{x - x_p}{|x - x_p|^2} + x_p\right), z(\bar{x}) = \frac{1}{|\bar{x} - \bar{x}_p|^{N-\alpha}} n\left(\frac{\bar{x} - \bar{x}_p}{|\bar{x} - \bar{x}_p|^2} + \bar{x}_p\right),$$

不失一般性地假设 $x_p = 0$ 。直接计算可知, Kelvin 变换以后的函数 v, w, z 满足下面的方程组

$$\begin{cases} w(y) = \int_{\partial \mathbb{R}_+^N} \frac{|\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha} |\bar{x}|^{N-2+\alpha}} d\bar{x}, & y \in \mathbb{R}_+^N, \\ z(\bar{x}) = \int_{\mathbb{R}_+^N} \frac{|y|^{N-2} v(y)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha} |y|^{N+\alpha}} dy, & (\bar{x}, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N \setminus \{0\}, \\ -\Delta v(y) = \frac{1}{|y|^{\alpha+2}} w(y) |y|^{N-2} v(y)^{p-2} |y|^{N-2} v(y), & y \in \mathbb{R}_+^N, \\ \frac{\partial v}{\partial \nu}(\bar{x}, 0) = \frac{1}{|\bar{x}|^\alpha} z(\bar{x}) |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0)^{p-2} |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0), & (\bar{x}, 0) \in \partial \mathbb{R}_+^N \setminus \{0\}. \end{cases} \quad (2.3)$$

有了 Kelvin 变换以后, 我们再引入移动平面过程中要用到的一些记号。假定 $\lambda > 0$, 我们记

$$\Sigma_\lambda = \{x \in \mathbb{R}_+^N \mid x_1 > \lambda\}, \partial \Sigma_\lambda = \{x \in \partial \mathbb{R}_+^N \mid x_1 > \lambda\}, T_\lambda = \{x \in \mathbb{R}_+^N \mid x_1 = \lambda\}.$$

对任意的 $x \in \Sigma_\lambda$, 我们记 x^λ 为 x 关于平面 T_λ 的平面对称点, 即

$$x^\lambda = (2\lambda - x_1, x_2, \dots, x_N)$$

引理 2.1 对任意的 $\lambda > 0$, 我们记

$$\begin{aligned} \Sigma_\lambda^v &= \{x \in \Sigma_\lambda \mid v(x) > v(x^\lambda)\}, \\ \partial \Sigma_\lambda^v &= \{x \in \partial \Sigma_\lambda \mid v(x) > v(x^\lambda)\}, \end{aligned}$$

存在一个大于 p 的数 β ，那么对任意的 $y \in \Sigma_\lambda$ 以及 $(\bar{x}, 0) \in \partial\Sigma_\lambda \setminus \{(2\lambda, 0, \dots, 0)\}$ ，我们有下面的不等式

$$w(y) - w(y^\lambda) \leq \int_{\partial\Sigma_\lambda^v} \frac{1}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} \frac{1}{|\bar{x}|^{N-2+\alpha-(N-2)\beta}} \left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^{p-\beta} \left[v(\bar{x}, 0)^\beta - v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta \right] d\bar{x} \quad (2.4)$$

以及

$$z(\bar{x}) - z(\bar{x}^\lambda) \leq \int_{\Sigma_\lambda^v} \frac{1}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} \frac{1}{|y|^{N+\alpha-(N-2)\beta}} \left| |y|^{N-2} v(y) \right|^{p-\beta} \left[v(y)^\beta - v(y^\lambda)^\beta \right] dy. \quad (2.5)$$

我们只证明不等式(2.4)，不等式(2.5)的证明是类似的。首先，我们有等式

$$w(y) = \int_{\partial\Sigma_\lambda} \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha} |\bar{x}|^{N-2+\alpha}} d\bar{x} + \int_{\partial\Sigma_\lambda} \frac{\left| |\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^p}{|(\bar{x}^\lambda, 0) - y|^{N-\alpha} |\bar{x}^\lambda|^{N-2+\alpha}} d\bar{x} \quad (2.6)$$

以及

$$w(y^\lambda) = \int_{\partial\Sigma_\lambda} \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^p}{|(\bar{x}, 0) - y^\lambda|^{N-\alpha} |\bar{x}|^{N-2+\alpha}} d\bar{x} + \int_{\partial\Sigma_\lambda} \frac{\left| |\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^p}{|(\bar{x}^\lambda, 0) - y^\lambda|^{N-\alpha} |\bar{x}^\lambda|^{N-2+\alpha}} d\bar{x} \quad (2.7)$$

成立，由于有等式 $|(\bar{x}, 0) - y^\lambda| = |(\bar{x}^\lambda, 0) - y|$ 且 $|(\bar{x}, 0) - y| = |(\bar{x}^\lambda, 0) - y^\lambda|$ 成立，再通过上面两个方程可以得到

$$w(y) - w(y^\lambda) = \int_{\partial\Sigma_\lambda^v} \left(\frac{1}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} - \frac{1}{|(\bar{x}, 0) - y^\lambda|^{N-\alpha}} \right) \left(\frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^p}{|\bar{x}|^{N-2+\alpha}} - \frac{\left| |\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^p}{|\bar{x}^\lambda|^{N-2+\alpha}} \right) d\bar{x}. \quad (2.8)$$

一方面，如果 $(\bar{x}, 0) \in \partial\Sigma_\lambda^v = \{(\bar{x}, 0) \in \partial\Sigma_\lambda \mid v(\bar{x}, 0) > v(\bar{x}^\lambda, 0)\}$ ，我们有 $|\bar{x}|^{N-2} > |\bar{x}^\lambda|^{N-2}$ ，那么我们有 $|\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) > |\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0)$ 。于是

$$\begin{aligned} & \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^p}{|\bar{x}|^{N-2+\alpha}} - \frac{\left| |\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^p}{|\bar{x}^\lambda|^{N-2+\alpha}} \\ & \leq \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^{p-\beta} v(\bar{x}, 0)^\beta}{|\bar{x}|^{N-2-(N-2)\beta}} - \frac{\left| |\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^{p-\beta} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta}{|\bar{x}^\lambda|^{N-2-(N-2)\beta}} \\ & \leq \frac{1}{|\bar{x}|^{N-2-(N-2)\beta}} \left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^{p-\beta} \left[v(\bar{x}, 0)^\beta - v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta \right]. \end{aligned} \quad (2.9)$$

另一方面，如果 $(\bar{x}, 0) \in \partial\Sigma_\lambda \setminus \partial\Sigma_\lambda^v$ ，那么我们有

$$\begin{aligned} \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}, 0) \right|^p}{|\bar{x}|^{N-2+\alpha}} & \leq \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^p}{|\bar{x}|^{N-2+\alpha} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta \\ & = \frac{1}{|\bar{x}|^{N-2+\alpha-\beta(N-2)}} \frac{\left| |\bar{x}|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0) \right|^p}{|\bar{x}|^{(N-2)\beta} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&\leq \frac{1}{|\bar{x}^\lambda|^{N-2+\alpha-\beta(N-2)}} \frac{|\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0)^p}{|\bar{x}^\lambda|^{(N-2)\beta} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta} v(\bar{x}^\lambda, 0)^\beta \\
&= \frac{|\bar{x}^\lambda|^{N-2} v(\bar{x}^\lambda, 0)^p}{|\bar{x}^\lambda|^{N-2+\alpha}}.
\end{aligned} \tag{2.10}$$

因此, 我们由方程(2.8)和不等式(2.9)、(2.10)得到不等式(2.4)。不等式(2.5)的证明与不等式(2.4)的证明类似, 因此我们省略。

引理 2.2 在定理 1.1 的假设下, 对于任意 $\lambda > 0$, 函数 $v, (v-v^\lambda)^+ \in L^{2^*}(\Sigma_\lambda) \cap L^\infty(\Sigma_\lambda)$, 其中 $2^* = \frac{2N}{N-2}$ 为临界 Sobolev 指数。此外, 存在关于 λ 单调递减的常数 c^λ , 使得下面不等式成立

$$\begin{aligned}
\int_{\Sigma_\lambda} |\nabla(v-v^\lambda)^+|^2 dx &\leq C_\lambda \left[\|w(y)\|_{L^{N-\alpha}(\Sigma_\lambda^y)}^{\frac{2N}{2N-\alpha}} \|v(y)\|_{L^{N-2}(\Sigma_\lambda^y)}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2N}} + \|z(\bar{x})\|_{L^{N-\alpha}(\partial\Sigma_\lambda^y)}^{\frac{2(N-1)}{2N-\alpha}} \|v(\bar{x}, 0)\|_{L^{N-2}(\partial\Sigma_\lambda^y)}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2(N-1)}} \right. \\
&\quad \left. + \|v(\bar{x}, 0)\|_{L^{N-2}(\partial\Sigma_\lambda^y)}^{\frac{2(N-1)}{2N-\alpha}} \|v(y)\|_{L^{N-2}(\Sigma_\lambda^y)}^{\frac{\beta-1}{2N}} \right] \int_{\Sigma_\lambda} |\nabla(v-v^\lambda)^+|^2 dx.
\end{aligned} \tag{2.11}$$

证明: 首先, 因为 $\lambda > 0$, 所以存在 $r > 0$, 使得 $\Sigma_\lambda \subset \mathbb{R}_+^N \setminus B_r^+(0)$, 其中 $B_r^+(0) = \{x \in \mathbb{R}_+^N \mid |x| < r\}$ 。因此, 我们由 $v(x)$ 的定义以及它在无穷远点的衰减性得

$$v, (v-v^\lambda)^+ \in L^{2^*}(\Sigma_\lambda) \cap L^\infty(\Sigma_\lambda).$$

其次, 为了处理 $v(x), w(x), z(\bar{x})$ 在原点的可能奇性, 我们需要作适当的截断。为此, 我们选取下面的径向截断函数 $\eta = \eta_\varepsilon \in C^1(\mathbb{R}_+^N, [0, 1])$, 且它满足

$$\eta_\varepsilon(x) = \begin{cases} 1, & 2\varepsilon \leq |x-p^\lambda| \leq \frac{1}{\varepsilon}, \\ 0, & |x-p^\lambda| < \varepsilon, |x-p^\lambda| > \frac{2}{\varepsilon}. \end{cases}$$

此外, 我们还要求当 $\varepsilon < |x-p^\lambda| < 2\varepsilon$ 的时候, $|\nabla\eta| \leq \frac{2}{\varepsilon}$ 。当 $\frac{1}{\varepsilon} < |x-p^\lambda| < \frac{2}{\varepsilon}$ 的时候, $|\nabla\eta| \leq 2\varepsilon$ 。容易验证, 满足上面条件的截断函数是存在的。

有了上面的截断函数以后, 我们定义 $\varphi = \varphi^\varepsilon = \eta_\varepsilon^2 (v-v^\lambda)^+$ 以及 $\psi = \psi^\varepsilon = \eta_\varepsilon (v-v^\lambda)^+$, 那么由截断函数的定义可知, 函数 Φ 和 Ψ 在 Σ^λ 内是有定义的。同时, 通过一个简单的计算可知

$$|\nabla\psi|^2 = \nabla(v-v^\lambda)^+ \nabla\varphi + \left[(v-v^\lambda)^+\right]^2 |\nabla\eta|^2.$$

有了上面的准备工作以后, 我们有下面的估计

$$\begin{aligned}
&\int_{\Sigma_\lambda \cap \left\{2\varepsilon \leq |x-p^\lambda| \leq \frac{1}{\varepsilon}\right\}} |\nabla(v-v^\lambda)^+|^2 dx \\
&\leq \int_{\Sigma_\lambda^y} |\nabla\psi_i(x)|^2 dx \leq \int_{\Sigma_\lambda^y} \nabla(v-v^\lambda) \nabla\varphi dx + \int_{\Sigma_\lambda^y} \left[(v-v^\lambda)^+\right]^2 |\nabla\eta_\varepsilon|^2 dx \\
&= \int_{\Sigma_\lambda^y} -\Delta(v-v^\lambda) \varphi(y) dy + \int_{\partial\Sigma_\lambda^y} \frac{\partial(v-v^\lambda)}{\partial\nu} \varphi(\bar{x}, 0) d\bar{x} + I_\varepsilon,
\end{aligned} \tag{2.12}$$

其中 $I_\varepsilon = \int_{\Sigma_\lambda^y} \left[(v(y)-v(y^\lambda))^+\right]^2 |\nabla\eta_\varepsilon|^2 dy$ 。

我们断言, 当 $\varepsilon \rightarrow 0$ 时, $I_\varepsilon \rightarrow 0$ 。我们定义两个区域

$$D_\varepsilon^1 = \left\{ x \in \Sigma_\lambda \mid \varepsilon < |x - p^\lambda| < 2\varepsilon \right\}, \quad D_\varepsilon^2 = \left\{ x \in \Sigma_\lambda \mid \frac{1}{\varepsilon} < |x - p^\lambda| < \frac{2}{\varepsilon} \right\}.$$

那么有

$$\int_{D_\varepsilon^1} |\nabla \eta|^N dx \leq C \frac{1}{\varepsilon^N} \cdot \varepsilon^N = C.$$

同理,

$$\int_{D_\varepsilon^2} |\nabla \eta|^N dx \leq C \varepsilon^N \cdot \frac{1}{\varepsilon^N} = C.$$

因此, 由 Holder 不等式和 $(v - v^\lambda)^+ \in L^{2^*}(\Sigma_\lambda)$, 我们得到, 当 $\varepsilon \rightarrow 0$ 时,

$$I_\varepsilon \leq \left(\int_{D_\varepsilon^1 \cup D_\varepsilon^2} \left[(w - w^\lambda)^+ \right]^{2^*} dx \right)^{\frac{2}{2^*}} \cdot \left(\int_{\Sigma_\lambda} |\nabla \eta|^N dx \right)^{\frac{2}{N}} \rightarrow 0.$$

接下来我们先估计不等式(2.12)的第一部分, 方程为下式

$$\begin{aligned} & \int_{\Sigma_\lambda^v} -\Delta(v - v^\lambda) \varphi(y) dy \\ &= \int_{\Sigma_\lambda^v} \left(\frac{1}{|y|^{\alpha+2}} w(y) |f(y)|^{p-2} f(y) - \frac{1}{|y^\lambda|^{\alpha+2}} w(y^\lambda) |f(y^\lambda)|^{p-2} f(y^\lambda) \right) [v(y) - v(y^\lambda)]^+ \eta_\varepsilon^2 dy. \end{aligned}$$

简化方程, 我们记 $|y|^{N-2} v(y)$ 为 $f(y)$, 一方面 $w(y) > w(y^\lambda)$ 时,

$$\begin{aligned} & \frac{1}{|y|^{\alpha+2}} w(y) |f(y)|^{p-2} f(y) - \frac{1}{|y^\lambda|^{\alpha+2}} w(y^\lambda) |f(y^\lambda)|^{p-2} f(y^\lambda) \\ & \leq \frac{1}{|y|^{\alpha+2}} [w(y) - w(y^\lambda)] |f(y)|^{p-2} f(y) \\ & \quad + w(y) \left[\frac{1}{|y|^{\alpha+2}} |f(y)|^{p-2} f(y) - \frac{1}{|y^\lambda|^{\alpha+2}} |f(y^\lambda)|^{p-2} f(y^\lambda) \right]. \end{aligned}$$

另一方面 $w(y) < w(y^\lambda)$ 时,

$$\begin{aligned} & \frac{1}{|y|^{\alpha+2}} w(y) |f(y)|^{p-2} f(y) - \frac{1}{|y^\lambda|^{\alpha+2}} w(y^\lambda) |f(y^\lambda)|^{p-2} f(y^\lambda) \\ & \leq w(y) \left[\frac{1}{|y|^{\alpha+2}} |f(y)|^{p-2} f(y) - \frac{1}{|y^\lambda|^{\alpha+2}} |f(y^\lambda)|^{p-2} f(y^\lambda) \right] \end{aligned}$$

接下来我们对于这两个不等式分别进行估计, 由 β 的取值范围我们得到 $\alpha - (N-2)(\beta-1) \geq 0$ 且 $\alpha - 2 + \alpha - (N-2)\beta \geq 0$, 再由 $|y|$ 的系数和 $f(y)$ 的单调递减性和在无穷远处的衰减性, 结合 HLS 不等式, 可以得到一个关于 λ 递减的常数 C_λ , 使得下面两个估计成立

$$\int_{\Sigma_\lambda^v} \left[w(y) \left(\frac{1}{|y|^{\alpha+2}} |f(y)|^{p-2} f(y) - \frac{1}{|y^\lambda|^{\alpha+2}} |f(y^\lambda)|^{p-2} f(y^\lambda) \right) \right] [v(y) - v(y^\lambda)]^+ \eta_\varepsilon^2 dy$$

$$\begin{aligned}
 &\leq \int_{\Sigma_\lambda^v} w(y) \frac{|f(y)|^{p-2} f(y)}{|f(y)|^{\beta-1}} \frac{|v(y)|^{\beta-2}}{|y|^{\alpha+2-(N-2)(\beta-1)}} [v(y) - v(y^\lambda)]^2 dy \\
 &\leq C_\lambda \int_{\Sigma_\lambda^v} w(y) |v(y)|^{\beta-2} [v(y) - v(y^\lambda)]^2 dy \\
 &\leq C_\lambda \left(\int_{\Sigma_\lambda^v} w(y)^{\frac{2N}{N-\alpha}} dy \right)^{\frac{N-\alpha}{2N}} \left(\int_{\Sigma_\lambda^v} v(y)^{\frac{2N}{N-2}} dy \right)^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2N}} \left(\int_{\Sigma_\lambda^v} [v(y) - v(y^\lambda)]^{\frac{2N}{N-2}} dy \right)^{\frac{N-2}{N}}
 \end{aligned} \tag{2.13}$$

代入(2.4), 得到估计

$$\begin{aligned}
 &\int_{\Sigma_\lambda^v} \frac{1}{|y|^{\alpha+2}} [w(y) - w(y^\lambda)] |f(y)|^{p-2} f(y) [v(y) - v(y^\lambda)]^+ \eta_\varepsilon^2 dy \\
 &\leq C_\lambda \int_{\Sigma_\lambda^v} \frac{1}{|y|^{\alpha+2-(N-2)(\beta-1)}} [w(y) - w(y^\lambda)] v(y)^{\beta-1} [v(y) - v(y^\lambda)] dy \\
 &\leq C_\lambda \|v(\bar{x}, 0)^{\beta-1} (v(\bar{x}, 0) - v(\bar{x}^\lambda, 0))\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2+\alpha}}(\partial\Sigma_\lambda^v)} \|v(y)^{\beta-1} [v(y) - v(y^\lambda)]\|_{L^{N+\alpha}(\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{2N}{N-2}} \\
 &\leq C_\lambda \|v(\bar{x}, 0)\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2}}(\partial\Sigma_\lambda^v)}^{\beta-1} \|v(\bar{x}, 0) - v(\bar{x}^\lambda, 0)\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2}}(\partial\Sigma_\lambda^v)} \times \|v(y)\|_{L^{\frac{2N}{N-2}}(\Sigma_\lambda^v)}^{\beta-1} \|v(y) - v(y^\lambda)\|_{L^{\frac{2N}{N-2}}(\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{2N}{N-2}}
 \end{aligned} \tag{2.14}$$

接下来我们再估计不等式(2.12)的第二部分

$$\begin{aligned}
 &\int_{\partial\Sigma_\lambda^v} \frac{\partial(v - v^\lambda)}{\partial\nu} \varphi(\bar{x}, 0) d\bar{x} \\
 &= \int_{\partial\Sigma_\lambda^v} \left(\frac{1}{|\bar{x}|^\alpha} z(\bar{x}) |f(\bar{x}, 0)|^{p-2} f(\bar{x}, 0) - \frac{1}{|\bar{x}^\lambda|^\alpha} z(\bar{x}^\lambda) |f(\bar{x}^\lambda, 0)|^{p-2} f(\bar{x}^\lambda, 0) \right) [v(\bar{x}, 0) - v(\bar{x}^\lambda, 0)]^+ \eta_\varepsilon^2 d\bar{x}.
 \end{aligned}$$

相同的方法下, 我们同样有

$$\begin{aligned}
 &\int_{\partial\Sigma_\lambda^v} z(\bar{x}) \frac{|f(\bar{x}, 0)|^{p-2} f(\bar{x}, 0)}{|f(\bar{x}, 0)|^{\beta-1}} \frac{|v(\bar{x}, 0)|^{\beta-2}}{|\bar{x}|^{\alpha-(N-2)(\beta-1)}} [v(\bar{x}, 0) - v(\bar{x}^\lambda, 0)]^2 d\bar{x} \\
 &\leq C_\lambda \left(\int_{\partial\Sigma_\lambda^v} z(\bar{x})^{\frac{2(N-1)}{N-\alpha}} d\bar{x} \right)^{\frac{N-\alpha}{2(N-1)}} \left(\int_{\partial\Sigma_\lambda^v} v(y)^{\frac{2(N-1)}{N-2}} d\bar{x} \right)^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2(N-1)}} \left(\int_{\Sigma_\lambda^v} [v(y) - v(y^\lambda)]^{\frac{2N}{N-2}} dy \right)^{\frac{N-2}{N}}
 \end{aligned} \tag{2.15}$$

和

$$\begin{aligned}
 &\int_{\partial\Sigma_\lambda^v} \frac{1}{|\bar{x}|^\alpha} |f(\bar{x}, 0)|^{p-2} f(\bar{x}, 0) (z(\bar{x}) - z(\bar{x}^\lambda)) [v(\bar{x}, 0) - v(\bar{x}^\lambda, 0)]^+ \eta_\varepsilon^2 d\bar{x} \\
 &\leq C_\lambda \|v(\bar{x}, 0)\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2}}(\partial\Sigma_\lambda^v)}^{\beta-1} \|v(\bar{x}, 0) - v(\bar{x}^\lambda, 0)\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2}}(\partial\Sigma_\lambda^v)} \times \|v(y)\|_{L^{\frac{2N}{N-2}}(\Sigma_\lambda^v)}^{\beta-1} \|v(y) - v(y^\lambda)\|_{L^{\frac{2N}{N-2}}(\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{2N}{N-2}}
 \end{aligned} \tag{2.16}$$

将(2.13), (2.14), (2.15), (2.16)代入(2.12), 由 Sobolev 不等式及 Sobolev 迹不等式可得

$$\begin{aligned}
 \int_{\Sigma_\lambda} |\nabla(v - v^\lambda)|^2 dx &\leq C_\lambda \left[\|w(y)\|_{L^{N-\alpha}(\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{2N}{N-\alpha}} \|v(y)\|_{L^{\frac{2N}{N-2}}(\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2N}} + \|z(\bar{x})\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-\alpha}}(\partial\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{2(N-1)}{N-\alpha}} \|v(\bar{x}, 0)\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2}}(\partial\Sigma_\lambda^v)}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2(N-1)}} \right. \\
 &\quad \left. + \|v(\bar{x}, 0)\|_{L^{\frac{2(N-1)}{N-2}}(\partial\Sigma_\lambda^v)}^{\beta-1} \|v(y)\|_{L^{\frac{2N}{N-2}}(\Sigma_\lambda^v)}^{\beta-1} \right] \int_{\Sigma_\lambda} |\nabla(v - v^\lambda)|^2 dx.
 \end{aligned} \tag{2.17}$$

3. 定理 1.1 的证明

有了上面替代极大值不等式的估计后, 我们接下来使用移动平面法。

引理 3.1 在定理 1.1 的假设下, 存在常数 $\lambda_0 > 0$, 使得对任意的 $\lambda \geq \lambda_0, y \in \Sigma_\lambda, \bar{x} \in \partial\Sigma_\lambda$, 都有 $w(y) \leq w(y^\lambda), v(y) \leq v(y^\lambda), z(\bar{x}) \leq z(\bar{x}^\lambda)$ 成立。

证明: 我们用引理 2.1 与引理 2.2 来证明我们的结果, 由衰减性可知, 存在充分大的 $\lambda_0 > 0$, 使得当 $\lambda > \lambda_0$ 的时候, 下面的不等式成立:

$$C_\lambda \left[\left\| w(y) \right\|_{\frac{2N}{L^{N-\alpha}(\Sigma_\lambda^v)}}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2N}} + \left\| z(\bar{x}) \right\|_{\frac{2(N-1)}{L^{N-\alpha}(\partial\Sigma_\lambda^v)}}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2(N-1)}} + \left\| v(\bar{x}, 0) \right\|_{\frac{2(N-1)}{L^{N-2}(\partial\Sigma_\lambda^v)}}^{\frac{(N-2)(\beta-2)}{2(N-1)}} + \left\| v(y, 0) \right\|_{\frac{2(N-1)}{L^{N-2}(\partial\Sigma_\lambda^v)}}^{\beta-1} \left\| v(y) \right\|_{\frac{2N}{L^{N-2}(\Sigma_\lambda^v)}}^{\beta-1} \right] < \frac{1}{2}. \quad (3.1)$$

将这一不等式代入引理 2.2 就得到, 对任意的 $y \in \Sigma_\lambda$, 都有 $v(y) \leq v(y^\lambda)$ 。再把这一结果代入引理 2.1 就得到 $y \in \Sigma_\lambda$ 以及 $\bar{x} \in \partial\Sigma_\lambda$, 都有 $w(y) \leq w(y^\lambda)$ 以及 $z(\bar{x}) \leq z(\bar{x}^\lambda)$ 。

下面我们从右至左移动平面 T_{λ_0} , 假定这一过程在 λ_1 的地方停止。即按照下面的方式定义 λ_1 :

$$\lambda_1 = \inf \left\{ \lambda \mid w(y) \leq w(y^\lambda), v(y) \leq v(y^\lambda), z(\bar{x}) \leq z(\bar{x}^\lambda), \forall y \in \Sigma_\lambda, \bar{x} \in \partial\Sigma_\lambda \right\}.$$

引理 3.2 如果 $\lambda_1 > 0$, 那么有 $w(y) \equiv w(y^{\lambda_1}), v(y) \equiv v(y^{\lambda_1})$ 以及 $z(\bar{x}) \equiv z(\bar{x}^{\lambda_1})$ 。

证明: 我们用反证法来证明这个引理。如果 $w(y) \not\equiv w(y^{\lambda_1})$ 或 $v(y) \not\equiv v(y^{\lambda_1})$, 那么我们断言平面 T_{λ_1} 可以向左边再移动一点点, 即存在 $\delta_0 > 0$, 使得对任意的 $\lambda \in [\lambda_1 - \delta_0, \lambda_1], y \in \Sigma_\lambda$ 以及 $\bar{x} \in \partial\Sigma_\lambda$, 都有 $v(y) \leq v(y^\lambda), w(y) \leq w(y^\lambda)$ 以及 $z(\bar{x}) \leq z(\bar{x}^\lambda)$, 这与 λ_1 的定义矛盾, 因此反设不成立, 即引理得证。我们由 $v(y), w(y), z(\bar{x})$ 无穷远处的衰减性和引理 2.2 得到存在 $\delta > 0$, 使得 $\lambda \in [\lambda_1 - \delta, \lambda_1]$ 都有 $w(y) \leq w(y^\lambda), v(y) \leq v(y^\lambda), z(\bar{x}) \leq z(\bar{x}^\lambda)$ 成立。

定理 1.1 的证明假定 u, m, n 是方程(2.1), (2.2)的非负弱解, 满足定理 1.1 中的假设, 那么对任意的 $p \in \mathbb{R}$, 如果我们记 v, w, z 是 u, m, n 在 p 点的 Kelvin 变换, 那么 u, m, n 关于任意经过 p 点且平行于 x_N 轴的平面对称。

我们只需证明 v, w, z 关垂直于 $x_1, x_2, \dots, x_{N-1}$ 轴上的 $N-1$ 个平面对称, 不失一般性设这个平面为过原点且垂直于 x_1 轴, 继续引理 3.1 和引理 3.2 的步骤, 若 $\lambda_1 > 0$, 得到对称, 若 $\lambda_1 < 0$, 从左向右移动这个平面得到 λ_2 , 若 $\lambda_2 < 0$, 由引理 3.2 可得 λ_2 为替换后的 λ_1 , 得到对称, 若 $\lambda_2 > 0$, 得到 x 关于这个平面对称点 x^0 有下面性质 $v(x) \geq v(x^0), w(x) \geq w(x^0), z(\bar{x}) \geq z(\bar{x}^0)$, 与 λ_1 得到的 $v(x) \leq v(x^0), w(x) \leq w(x^0), z(\bar{x}) \leq z(\bar{x}^0)$ 性质可得对称。

我们得到 u, m 只依赖于 x_N , n 为常数, 得到下面方程组

$$\begin{cases} -\frac{d^2 u(y_N)}{dy_N^2} = \int_{\partial\mathbb{R}_+^N} \frac{|u(0)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} d\bar{x} |u(y^N)|^{p-2} u(y^N), y^N > 0, \\ -\frac{\partial u}{\partial x_N}(0) = \int_{\mathbb{R}_+^N} \frac{|u(y^N)|^p}{|(\bar{x}, 0) - y|^{N-\alpha}} dy |u(0)|^{p-2} u(0). \end{cases} \quad (3.2)$$

得到 u 关于 x_N 是凹函数, 且 u 关于 x_N 单调递减, u 必然为常数 c , 否则 u 关于 x_N 严格单调递减那么由它的凹性可知, 当 N 充分大的时候, $u(N) < 0$, 这与 u 的非负性矛盾, 证得 $u \equiv c$, 由方程又可得 $c \equiv 0$, 证明完毕。

参考文献

- [1] Bartsch, T., Liu, Y. and Liu, Z. (2020) Normalized Solutions for a Class of Nonlinear Choquard Equations. *SN Partial Differential Equations and Applications*, **1**, Article No. 34. <https://doi.org/10.1007/s42985-020-00036-w>
- [2] Ackermann, N. (2004) On a Periodic Schrödinger Equation with Nonlocal Superlinear Part. *Mathematische Zeitschrift*, **248**, 423-443. <https://doi.org/10.1007/s00209-004-0663-y>
- [3] Choquard, P., Stubbe, J. and Vuffray, M. (2008) Stationary Solutions of the Schrödinger-Newton Model—An ODE Approach. *Differential and Integral Equations*, **21**, 665-679. <https://doi.org/10.57262/die/1356038617>
- [4] Bahrami, M., Großardt, A., Donadi, S. and Bassi, A. (2014) The Schrödinger-Newton Equation and Its Foundations. *New Journal of Physics*, **16**, Article 115007. <https://doi.org/10.1088/1367-2630/16/11/115007>
- [5] Chen, W. and Li, C. (1991) Classification of Solutions of Some Nonlinear Elliptic Equations. *Duke Mathematical Journal*, **63**, 615-622. <https://doi.org/10.1215/s0012-7094-91-06325-8>
- [6] Chen, W., Li, C. and Li, Y. (2017) A Direct Method of Moving Planes for the Fractional Laplacian. *Advances in Mathematics*, **308**, 404-437. <https://doi.org/10.1016/j.aim.2016.11.038>
- [7] Chen, W., Li, C. and Ou, B. (2005) Classification of Solutions for an Integral Equation. *Communications on Pure and Applied Mathematics*, **59**, 330-343. <https://doi.org/10.1002/cpa.20116>
- [8] Yu, X. (2011) Liouville Type Theorems for Integral Equations and Integral Systems. *Calculus of Variations and Partial Differential Equations*, **46**, 75-95. <https://doi.org/10.1007/s00526-011-0474-z>
- [9] Yu, X. (2016) Liouville Type Theorems for Singular Integral Equations and Integral Systems. *Communications on Pure and Applied Analysis*, **15**, 1825-1840. <https://doi.org/10.3934/cpaa.2016017>
- [10] 赵晓军, 余晓辉. 一类 Choquard 型方程正解的非存在性结果[J]. 中国科学: 数学, 2017, 47(6): 713-722.
- [11] 李泓桥. 半空间上 Hartree 方程的 Liouville 型定理[J]. 数学物理学报, 2021, 41(2): 388-401.