KdV 方程在可测集上的两点时刻能观测不等式 II

汇报人: 王允磊 指导老师: 王明



2021-11-03

选题来源

在偏微分方程中,对演化方程建立能观测不等式一直是非常重要的课题.考虑薛定谔方程

$$i\partial_t u - \Delta u = 0, \quad u(0, x) = u_0(x) \in L^2(\Omega), \tag{1}$$

其中 $u_0(x)$ 是方程的初始函数,上述方程的解函数设为 u(t,x).

如果对于某个区域 $\omega \subset \Omega$, 存在常数 $C = C(\omega, T)$ 使得

$$\int_{\Omega} |u(T,x)|^2 dx \le C \int_0^T \int_{\omega} |u(t,x)|^2 dx dt$$
 (2)

成立, 我们把该不等式称为给定方程的能观测不等式.

能观测不等式的新思路

前面提到的结果中, 观测时间总是一个开区间, 即在时间轴上的一个正测度集上稠密.

那么观测时间可以取某种意义上更小的集合吗?

可以. 考虑下述薛定谔方程

$$i\partial_t u - \Delta u = 0, \quad u(0, x) = u_0(x) \in L^2(\mathbb{R}^n).$$
(3)

Gengsheng Wang, Ming Wang, Yubiao Zhang[JEMS, 2019] 证明了下述定理

薛定谔方程两点时刻能观测不等式

对所有满足方程 (3) 的 u(t,x) 都有

$$\int_{\mathbb{R}^n} |u_0(x)|^2 dx \le Ce^{\frac{Cr_1r_2}{t}} \left(\int_{|x| \ge r_1} |u_0(x)|^2 dx + \int_{|x| \ge r_2} |u(t,x)|^2 dx \right). \tag{4}$$

不确定性原理

函数 f 的傅立叶变换为

$$\widehat{f}(\xi) := \int_{\mathbb{R}} f(x)e^{-ix\cdot\xi} \,\mathrm{d}\xi. \tag{5}$$

调和分析中的不确定性原理告诉我们:如果一个函数及其傅立叶变换在无穷远处等于 0,则这个函数恒为 0.

Logvinenko-Sereda[Teor. Funkc. Funkc. Anal., 1974] 证明了

$$\int_{\mathbb{R}^n} |f(x)|^2 dx \le Ce^{Cr_1 r_2} \left(\int_{|x| \ge r_1} |f(x)|^2 dx + \int_{|x| \ge r_2} |\widehat{f}(\xi)|^2 d\xi \right).$$
 (6)

不确定性原理有许多不同控制区域的版本,而之前提到的定理完整版其实就是 建立了不确定性原理和两点能观测不等式的等价关系.

两点能观测不等式的特点

- 该不等式一改之前时间上必须是开区间的限制,把一段时间改进到了两点时刻.在此之前,全空间情形下的结果只有在一段时间上有界区域外的能观测不等式,该结果由 Rosier-Zhang[JDE, 2009] 证明.
- 建立了能观测不等式和不确定性原理的等价性.
- 常数关于 r_1, r_2 的依赖关系是最优估计, 相应的两点时刻也是最优.

KdV 方程的定性唯一延拓性

考虑下述线性 Korteweg-de Vries (KdV) 方程

$$\partial_t u + \partial_x^3 u = 0, \quad u(0, x) = u_0(x) \in L^2(\mathbb{R}).$$
 (7)

一个自然而然的问题是,KdV 方程是不是也有类似的两点能观测不等式?

KdV 方程在这方面的结果和薛定谔方程类似, 有许多定性的唯一延拓性:

- [B.Y. Zhang,SIAM J. Math. Anal., 1992] 若 u 在 $(-\infty, c) \times t_0, t_1$ 上等于 零, 则 $u \equiv 0$.
- [J. Bourgain, IMRN, 1997] 若 u 在球外的一段时间等于零, 则 $u \equiv 0$, 这对非线性情形也成立.
- [Kenig et.al., JFA, 2007; Bull. AMS, 2012] 当 u 在 t_0, t_1 处指数衰减,则 $u \equiv 0$.

KdV 方程两点能观测不等式

Ze Li, Ming Wang[SIAM J. Math. Anal., to appear] 证明了下述两点能观测不等式:

KdV 方程两点时刻能观测不等式

对所有满足方程 (7) 的 u(t,x) 都有

$$\int_{\mathbb{R}^n} |u_0(x)|^2 dx \le Ce^{Ct^{-\frac{4}{3}} \left(r_1^4 + r_2^4\right)} \left(\int_{B_{r_1}^c} |u_0(x)|^2 dx + \int_{B_{r_2}^c} |u(t, x)|^2 dx \right). \tag{8}$$

该不等式与之前的两点能观测不等式一样,具有相同的形式,但是这个结果无法说明对所有的可测集外都成立,只能对有界可测集区域外成立.

我们的研究方向就是突破 B_{r_1} 和 B_{r_2} 这种有界的限制, 甚至突破有限测度的限制.

主要结果I

KdV 上两点时刻可测集外能观测不等式

若 $|S|, |\Sigma| < \infty$, 对于任意的 t > 0, 存在常数 $C = C(t, S, \Sigma) > 0$ 使得

$$\partial_t u + \partial_x^3 u = 0$$
, $u(0, x) = u_0(x) \in L^2(\mathbb{R})$.

所有解 u(t,x) 满足

$$\int_{\mathbb{R}} |u_0(x)|^2 dx \le C \left(\int_{\mathbb{R}\backslash S} |u_0(x)|^2 dx + \int_{\mathbb{R}\backslash \Sigma} |u(t,x)|^2 dx \right). \tag{9}$$

对比上一个 KdV 能观测不等式的结果, 它们的区别是:

集合 $|S|, |\Sigma|$ 比上一情形更广泛. 后者必须满足 $S \subset B_{r_1}(0), \Sigma \subset B_{r_2}(0), r_1, r_2 > 0$.

例如, 对于集合 $S = \Sigma = \bigcup_{n=1}^{\infty} (n, n + \frac{1}{n^2})$, 显然它们都是有限可测集, 但是它

们是无界的,即不包含在任何有界区域内. 所以对于无界有限测度集合,Ze Li 和 Ming Wang 证明的 (8) 就无能为力,而新的 KdV 能观测不等式则成立. 代价是 失去了精确的常数估计.

主要难点

在我们的主要结果中 I 中, 取消了有界性这一限制, 这使得我们不得不放弃运用解析性质的思路, 另辟蹊径. 我们最终选择了更加一般化的算子方法, 从而去除了有界的限制.

但是另一方面, 我们也牺牲了精确的常数依赖关系.

证明思路

(1) 设 S, Σ 为给定的有限测度集合,构造算子

$$Tf := \chi_S S(t) \chi_{\Sigma} f, \quad f \in L^2(\mathbb{R}). \tag{10}$$

其中 χ_S, χ_{Σ} 为示性函数,S(t) 定义为

$$u(t,x) = S(t)u_0(x). (11)$$

- (2) 证明 T 是紧算子. 利用 S(t) 的积分核逐点估计尝试证明 T 是 Hilbert-Schimdt 算子, 从而是紧算子.
- (3) 证明 ||T|| < 1. 容易证明 $||T|| \le 1$, 再由反证法及 (2) 证明其范数不可能等于 1.
- (4) 证明两点能观测不等式,由(3)以及 KdV 的守恒律得到.

常数估计

前面提到我们的方法限制,从而无法计算出相应的常数,但是实际上,如果两个 集合的测度足够小,比如

$$|S||\Sigma| < 1$$
,

我们依然可以得到一个相对之前更加精确的常数:

$$C = \frac{C'(t)}{1 - |S||\Sigma|}.$$

集合密度

接下来我们想在原有的方法基础上, 突破测度有限的限制.

我们需要引入下述定义

$|x|^{-\alpha}$ 密度集

一个可测集 A 称为具有 $|x|^{-\alpha}$ 密度, 如果其满足: 对于一个给定的 $\alpha > 0$, 有下式成立

$$\overline{\lim}_{x \to \infty} |A \cap [x, x+1]| \lesssim |x|^{-\alpha}. \tag{12}$$

主要结果 II

有了集合密度的定义, 我们就可以用它来表述我们第二个结果:

测度可能无限的能观测不等式

设 S 和 Σ 均为密度 $\alpha > \frac{5}{6}$, 并且 $S, \Sigma \subset (c, \infty)$ 或者 $S, \Sigma \subset (-\infty, c)$, 其中 $c \in \mathbb{R}$ 为一个常数. 则对任意的 t > 0, 存在常数 $C = C(t, \alpha) > 0$ 使得能观测不等式 (9) 仍然成立.

该结果的证明需要对之前证明中的第三步进行修改, 需要结合 B. Y. Zhang[SIAM J. Math. Anal., 1992] 在半轴上的唯一延拓性结论.

举例与讨论

为了满足定理的密度条件, 我们可以设集合

$$S = \Sigma = \bigcup_{n=1}^{\infty} \left[n, n + \frac{1}{n^{\frac{5\cdot 1}{6}}} \right]. \tag{13}$$

显然 S 和 Σ 都满足定理的条件, 并且测度无限, 所以这是和之前所有能观测不等式都不一样的新结果.

实际上, 定理中对于密度的限制经过仔细计算后, 可以放宽为

$$\begin{cases}
\alpha + \beta > \frac{5}{3}, \\
\alpha + 3\beta > 3, \\
3\alpha + \beta > 3, \\
\alpha, \beta > \frac{1}{2}.
\end{cases} (14)$$

其中 α 和 β 分别是 S 和 Σ 的密度.

上述区域可以用图像表示为

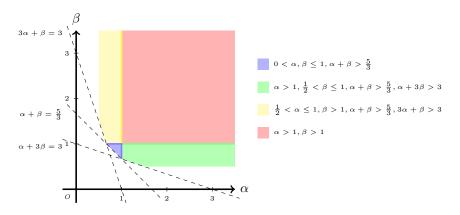


Figure 1: 保证 $\int_{\mathbb{R}^2} K^2 \, \mathrm{d}x \mathrm{d}y < \infty$ 的区域

方法的推广

我们使用的算子方法并不仅仅局限于各种演化方程的演化算子 S(t), 只要是满足条件的算子均可以建立类似的不等式.

例如,对于著名地 Hilbert 算子

$$Hf(x) \equiv \text{p.v.} \frac{1}{\pi} \int_{\mathbb{R}} \frac{f(x-t)}{t} dt,$$
 (15)

集合其在任意有限测度上的反局部性,利用上述的证明方法便可得到不等式

$$\int_{\mathbb{R}} |f|^2 \, \mathrm{d}x \le C \left(\int_{A^c} |f|^2 \, \mathrm{d}x + \int_{B^c} |Hf|^2 \, \mathrm{d}x \right). \tag{16}$$

谢谢!