

### § 比較熱核方法與 Green 函數方法

在譜理論中，熱核方法（heat kernel method）與格林函數方法（Green function method）皆是研究微分算子譜性質的重要工具，兩者之間存在深刻的聯繫，但關注的視角與應用場景有所不同。

#### 一. 定義

熱核：

設  $L$  是一個自伴非負的橢圓微分算子（例如拉普拉斯算子  $-\Delta$ ），其熱核

$K(t, x, y)$  是熱方程的解核： $(\partial_t + L)K(t, x, y) = 0, K(0, x, y) = \delta(x - y)$

形式上可寫成  $K(t, x, y) = \langle x | e^{-tL} | y \rangle$

熱核給出了算子  $L$  的指數衰減演化半群。

Green 函數：

格林函數  $G(x, y)$  是算子  $L$  的預解式核（通常考慮  $L$  的逆或預解式）：

$$LG(x, y) = \delta(x - y)$$

形式上可寫成  $G(x, y) = \langle x | L^{-1} | y \rangle$

這要求  $L$  可逆（即零不在譜中），否則需考慮預解式  $(L - \lambda)^{-1}$

#### 二. 兩者關係的核心：Laplace 變換

熱核與格林函數通過積分變換相互聯繫：

##### (1) 從熱核到 Green 函數：

若  $L$  為正定算子（譜下界大於零），其格林函數可透過熱核積分得到：

$$G(x, y) = \int_0^\infty K(t, x, y) dt, \text{ 這對應算子的關係 } L^{-1} = \int_0^\infty e^{-tL} dt$$

##### (2) 從 Green 函數到熱核：

熱核可透過格林函數的反拉普拉斯變換（或譜表示）獲得，但通常更直接地透過熱方程求解。

##### (3) 推廣到含譜參數的情況：

對於預解式  $(L - \lambda)^{-1}$ ，其積分核  $G_\lambda(x, y)$  與熱核的關係為：

$$G_\lambda(x, y) = \int_0^\infty e^{\lambda t} K(t, x, y) dt \quad (\operatorname{Re}(\lambda) < 0 \text{ 或透過解析延拓})$$

這本質上是拉普拉斯變換。

### 三. 譜理論中的角色對比

熱核方法	格林函數方法
關注算子半群 $e^{-tL}$	關注算子的逆或預解式 $(L - \lambda)^{-1}$
適合研究 <b>小時間漸近</b> ( $t \rightarrow 0^+$ )，連結幾何與譜 (如短程行為)	適合研究 <b>譜分解</b> 、方程解的存在性與奇點結構
透過 $\text{Tr}(e^{-tL}) = \sum e^{-t\lambda_n}$ 獲得譜求和，常用於 $\zeta$ 函數正則化	透過奇點分析譜 (如格林函數的極點對應本徵值)
常用於計算 <b>譜不變量</b> (如熱係數 $a_n$ 關聯幾何量)	常用於 <b>散射理論</b> 、 <b>微擾計算</b>

### 四. 深層聯繫範例

#### (1) $\zeta$ 函數正則化

算子的  $\zeta$  函數定義為：

$$\zeta_L(s) = \sum \lambda_n^{-s} = \frac{1}{\Gamma(s)} \int_0^\infty t^{s-1} \text{Tr}(e^{-tL}) dt$$

這裡 **熱核的跡** 提供了  $\zeta$  函數的積分表示，進而可定義行列式：

$$\det L = \exp(-\zeta'_L(0))$$

而格林函數在  $s = 1$  時與  $\zeta$  函數相關 (若  $L$  為拉普拉斯算子)。

#### (2) 短程與長程行為

- 熱核  $K(t, x, y)$  在  $t \rightarrow 0^+$  時的展開 (Minakshisundaram–Pleijel 展開) 反映局部幾何。
- 格林函數  $G(x, y)$  在  $|x - y| \rightarrow \infty$  時的衰減反映譜間隙 (例如質量隙)。

兩者透過積分變換互補：熱核控制短程 (紫外)，格林函數控制長程 (紅外)。

### 五. 應用場景

#### (1) 熱核方法

幾何中的熱方程證明 (例如 Atiyah – Singer 指數定理)。

量子場論的有效作用量計算 (背景場方法)。

流形上的譜幾何 (Weyl 定律、曲率項)。

#### (2) Green 函數方法

偏微分方程解的正則性與奇點分析

散射理論中的共振計算  
多體物理中的關聯函數（例如兩點函數）

總結：

熱核與格林函數是同一算子的不同表示：

熱核是「時間域」表示（指數衰減半群），強調譜的整體分佈與幾何局部性。

格林函數是「能量域」表示（預解式），強調譜的逐點性質與方程的解。

它們的橋樑是拉普拉斯變換，在譜理論中互為補充：

熱核更適合微展開與幾何不變量，格林函數更適合分析譜的離散性與方程的邊值行為。

在具體問題中，常根據需要切換視角，例如透過熱核計算  $\zeta$  函數，再透過  $\zeta$  函數研究格林函數的奇點。

§

### 1. Sturm-Liouville 定理：譜分解的經典範例

對於一個標準的 Sturm-Liouville 算子（在區間  $[a,b]$  上）：

$L = -\frac{d}{dx} [p(x) \frac{d}{dx}] + q(x)$  配合適當的邊界條件（如 Dirichlet、Neumann），該定理保證：

(1) 存在一組完備的正交基：由特徵函數  $\{\phi_n(x)\}$  構成。

(2) 譜是純點譜：對應的特徵值  $\{\lambda_n\}$  是離散的、實數，並可排序至無窮大。

(3) 任何函數可展開為廣義傅立葉級數  $f(x) = \sum_n c_n \phi_n(x)$

(4) 算子的作用等於在譜空間的乘法： $Lf(x) = \sum_n \lambda_n c_n \phi_n(x)$

這本質上就是算子的譜分解。

2. Green 函數作為 Sturm-Liouville 理論的核實現
3. 熱核作為 Sturm-Liouville 理論的時間演化實現

結論：

1. 基礎與推廣：Sturm-Liouville 定理是有限區間上一維自伴橢圓算子譜理論的典範。它明確地給出了譜分解。
2. 具體實現：在 Sturm-Liouville 框架內，熱核和格林函數都可以通過該譜分解顯式地表達出來。它們是該定理最直接、最有用的應用之一。
3. 方法論的延伸：熱核與格林函數方法的重要性在於，它們超越了經典 Sturm-Liouville 理論的嚴格限制。它們可以被定義和研究於：
  - 高維流形（無全域可分離變數）。
  - 連續譜與混和譜存在的情況（如非緊緻空間）。
  - 算子不是簡單的微分算子時（如擬微分算子）。

在這些更一般的情況下，雖然可能沒有離散特徵函數組成的完備正交基，但熱核（通過半群）和格林函數（通過預解式）仍然是研究譜性質、求解方程和連結幾何的有效分析工具。

簡言之，Sturm-Liouville 定理展示了譜分解「應該是什麼樣子」；而熱核和格林函數方法，則是實現、推廣和應用這一強大思想，並將其延伸到更複雜數學與物理情境的兩大主力分析技術。