

§ The Dirac spectrum

§ 01 歷史背景

1927 年 狄拉克結合量子力學與狹義相對論提出描述電子的狄拉克方程，氫原子內精細結構的計算是 20 世紀最重要的工作。

§ 02 Dirac 譜的數學背景

1. 設 (M, g) 是一個 compact Riemannian manifold，並且 M 配備一個旋量叢 S 。

在 S 上構造一個線性微分算子 $D: \Gamma(S) \rightarrow \Gamma(S)$ 滿足 $D = i\gamma^\mu \nabla_\mu$

其中 γ^μ 是 Clifford 代數的表示(對應 gamma 矩陣)

∇_μ 是聯絡(通常是 Levi-Civita 聯絡的提升)。

若 M 是緊緻無邊界流形，則 D 是一個自伴算子，因此有離散譜

$$\text{Spec}(D) = \{\lambda_1, \lambda_2, \dots\}, \lambda_i \in \mathbb{R}$$

2. 與幾何的深層聯繫

Dirac 譜並不只是抽象的特徵值集合，而是與流形的幾何與拓撲結構緊密相關。

例如：

(1) 流形曲率影響 Dirac 譜

$$\text{Lichnerowicz formula } D^2 = \nabla^* \nabla + \frac{1}{4} R \quad (R \text{ 是標量曲率})$$

(2) 拓撲不變量的譜表達：Atiyah-Singer Index 定理

(3) 度量的譜幾何：例 (Can one hear the shape of a drum?)

3. 與物理的聯繫：規範場與引力

(1) 費米子場的自由哈密頓量

Dirac 算子對應到費米子場的動力學，例如在平坦時空的 Dirac equation：

$$(i\gamma^\mu \partial_\mu - m)\psi = 0 \text{ 的本質即為 Dirac 算子的零模結構}$$

(2) 規範場與旋量聯絡

$$\text{若引入規範場 } A_\mu, \text{ Dirac 算子變成 } D_A = i\gamma^\mu (\nabla_\mu + A_\mu)$$

(3) 引立場與時空幾何

(4) 非交換幾何與統一理論 Alain Connes 的...

4. 重要的譜量與應用：

(1) 零模(zero modes)

Dirac 譜的零特徵值對應拓撲與物理真空結構 (例如手徵對稱破缺)。

(2) 熱核展開與譜函數

§ The Dirac spectrum

(3) 譜作用原理(Spectral Action Principle)

5. 小結：

面向	Dirac 譜的角色
幾何	譜編碼了流形的度量與拓撲資訊
物理（場論）	對應費米子場的能譜；與規範場與引力耦合
非交換幾何	成為基礎幾何結構的「替代品」
指數定理與拓撲	零模數量反映拓撲不變量
作用量構造	透過譜作用原理可導出整個規範-引力聯合作用量

§ 03 Dirac 的譜與氫原子的能階

在研究氫原子時，Dirac 方程可以精確求解，並進一步解釋了氫原子的能階結構及其微細結構。

等待研究中...

§ 04 S^3 上的 Dirac 譜

S^3 有唯一的 spin structure(與 $SU(2)$ 等價，是 $SO(3)$ 的 double cover(雙覆蓋群)。

$$\text{Spin}(3) \cong SU(2) \cong S^3$$

Dirac spinor 是定義在帶 spin 結構的 manifold 上的 field，所以在 S^3 上可以定義 spinor 與 Dirac equation。

§ 05 Laplace-Beltrami 算子與 Dirac 算子

Laplace-Beltrami 算子譜 → 波色子振動能譜

Dirac 算子譜 → 量子場費米子的能譜。

Dirac 算子：

1. 描述自旋 1/2 粒子
2. 若只用 Laplacian 無法描述費米子
3. 譜的正負對稱對應到粒子/反粒子的結構

Dirac 算子的譜進一步階是拓撲不變量(例如 Atiyah-Singer index 定理)， $\text{Index}(D)$ 可以告訴我們流形是否存在某些場的零模。

§ The Dirac spectrum

特性	Laplace-Beltrami 算子 (Δ)	Dirac 算子 (D)
對應粒子	玻色子 (自旋 0, 如標量場)	費米子 (自旋 1/2, 如電子、夸克)
物理圖像	空間的振動模、標量場的量子	費米子的量子波函數、粒子/反粒子能級
譜的特性	特徵值 $\lambda \geq 0$, 從零開始	特徵值 $\mu \in \mathbb{R}$, 關於零對稱 ($\pm\mu$)
在 S^3 上的譜	$\lambda_l = l(l+2), l=0,1,2,\dots$	$\mu_{\{k,\pm\}} = \pm(k + 3/2), k=0,1,2,\dots$
零模	存在 ($\lambda=0$), 對應常數函數	不存在 (因 S^3 有正純量曲率)

S^3 的一個關鍵物理後果：

由於 S^3 具有正純量曲率，Dirac 算子沒有零特徵值 ($\mu=0$)。這在物理上意味著，在這樣一個緊緻的、正曲率的空間中，**不可能存在零模的費米子**。這與手征對稱性破缺等深層物理現象密切相關。相比之下，Laplace 算子總有一個零模 (常數函數)，這對應於標量場的一個均勻的真空期望值。

§ 06 Dirac 算子

S^3 可視為 R^4 中的單位球面，是一個 compact, connected Lie group，同構於特殊酉群 $SU(2)$ ，也是一個 spin manifold，上面有明確的 Dirac 算子。

$D = \sum_j e_j \cdot \nabla_{e_j}$ 是作用在旋量場上的一階微分算子，其中 $\{e_j\}$ 是局部標準正交標架

場(orthonormal frame field)， ∇ 是 Levi-Civita connection， $\cdot$ 表示 Clifford 乘法。

尋找所有複數 λ ， $D\psi = \lambda\psi$ (ψ 是非零的旋量場)

對於具有標準度量的三維球面 S^3 ，其狄拉克算子的特徵值 λ 由以下公式給出：

$$\lambda_k = \pm(k + \frac{3}{2}), k = 0, 1, 2, 3, \dots$$

1. 特徵值是對稱的：

對於任何特徵值 λ_k ，其相反數 $-\lambda_k$ 也是一個特徵值。這是狄拉克算子的一個普遍性質，因為如果 ψ 是特徵值為 λ 的特徵旋量，那麼 $\gamma\psi$ (其中 γ 是手性元) 通常是特徵值為 $-\lambda$ 的特徵旋量 (在奇數維度下，情況稍有不同，但譜的對稱性仍然保持)。

2. 當 $k=0$ 時，我們得到絕對值最小的特徵值 $|\lambda_0| = \frac{3}{2}$ ，這也被稱為第一特徵值。

根據 Friedrich 不等式，對於一個正常數曲率的緊緻自旋流形，狄拉克算子的任何特徵值 λ 都滿足： $\lambda^2 \geq \frac{nS}{4(n-1)}$ ，其中 n 是維度， S 是純量曲率 (scalar

curvature)。對於單位 S^3 ，純量曲率 $S=n(n-1)=6$

3. 特徵值的重數

對於每一個特徵值 $\lambda_k = \pm(k + \frac{3}{2})$ ，其對應的特徵空間的維度 (即重數) 為

§ The Dirac spectrum

$$m_k = (k+1)(k+2)$$

度量幾何、波動分析、能量分布+自旋結構、拓撲不變量、費米子物理=完整描述。

§ 07 具體的算法

Bochner-Laplace 算子 $\nabla^*\nabla$

1. 作用在向量叢的截面，例如切向量場、張量場、旋量場
2. ∇ 是向量叢上的協變導數
3. 是 Laplace-Beltrami 算子在向量叢上的自然推廣
4. 當 Bochner-Laplace 算子作用在純量函數時，它等價於 Laplace-Beltrami 算子，即 $\nabla^*\nabla f = \Delta f$

Weitzenböck 公式：

$D^2 = \nabla^*\nabla + R$ 其中 R 是曲率項，取決於流形和叢的結構

對於 S^3 (視為 Spin 流形) $R = \frac{\kappa}{4}$ ， κ 是純量曲率=6，所以 S^3 上

$$D^2 = \nabla^*\nabla + \frac{3}{2}$$

這就解釋了為什麼我們之前看到的 Dirac 譜是 $\lambda_k = \pm(k + \frac{3}{2})$

§ 08 物理意義的再審視：

玻色子：直接由 Laplace-Beltrami 算子描述

$$\Delta\phi = \lambda\phi$$

費米子：由 Dirac 算子描述，但是通過 Weitzenböck 公式與 Bochner-Laplace 相關

$$D\psi = \mu\psi, \text{ 其中 } D^2 = \nabla^*\nabla + R$$

公式中曲率項 R 代表時空的彎曲對費米子的額外影響。

在 S^3 中這個修正項是 $+\frac{3}{2}$ ，這導致

1. 沒有零模 費米子不能有零能量態
2. 能隙
3. 正曲率導致了手征對稱性的明顯破缺

1. Laplace-Beltrami 算子 是純量函數上的 Bochner-Laplace 算子

2. Dirac 算子的平方 等於旋量叢上的 Bochner-Laplace 算子 加上曲率修正

3. 在 S^3 上，這個曲率修正正好是 $+3/2$ ，這完美解釋了 Dirac 譜的偏移

4. 這也解釋了為什麼兩個算子的譜增長行為不同（二階 vs 一階算子的平方）

這個關係不僅是優美的數學，也深刻地反映了彎曲時空中玻色子和費米子的不同行為：費米子能直接感受到時空的曲率，並在它們的能譜中表現出來，而標量玻色子對此不那麼敏感。

§ The Dirac spectrum

§ 09

1. Peter-Weyl 定理在 $SU(2)$ 上的應用：任何平方可積的函數 $f \in L^2(SU(2))$ 都可以展開為...
2. Schur lemma
3. Casimir 算子

§ 10

Dirac 譜是譜幾何領域的一個典範，在規範場論與引力相關領域有重要應用。