

# 非微擾正則量子重力理論的進展

文/林俊鈺、許祖斌

## 摘要

過去十五年來，非微擾正則量子重力理論有很大的進展，並給出有趣的結果。本文簡單地回顧這些發展，同時介紹幾篇易讀的專文讓有興趣讀者做進一步的閱讀。

## 一、簡介

過去十五年來，四維時空非微擾量子重力理論有重要的進展；理論學家們澄清了許多長年未解且基本的物理問題。這些包括了：以統計力學來推導出視界熵(horizon entropy)，包含黑洞和宇宙學視界(horizon)；自然地解決標準宇宙學大霹靂奇點(big-bang singularity)的困擾；以自旋泡沫模型(spin-foam model)來建立無關於背景度規的量子重力理論，並證明其收斂性。簡言之，量子重力提供一套詳細的框架以解開幾何的量子微觀結構。

本文嘗試以導讀的方式，帶領讀者回顧這一系列的發展。我們會省略大部分微妙的數學細節，有興趣的讀者可參考文後由專家所撰寫的專文[1-8]，做更深入的閱讀。

## 二、重建廣義相對論的相空間

正則量子廣義相對論是希望能從數學上，嚴謹地定義出一個非微擾且與背景度規無關的量子重

力理論。這一套方法精簡，直接在四維時空建構而不引進高維度空間。

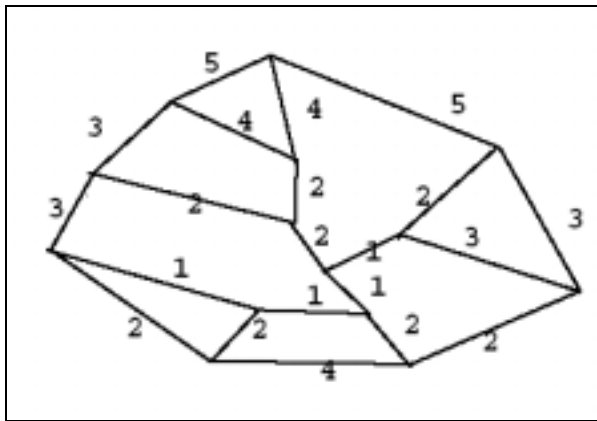
其中，主要觀念上的突破是由 Ashtekar 率先提出。在他重建的廣義相對論下，其相空間(由廣義座標及廣義動量所形成的空間)與楊密 SU(2)規範理論(Yang-Mills SU(2) gauge theory)的相同。同時廣義座標也變成一個三維的規範矩陣向量場(SU(2) matrix-valued gauge vector potential)，所對應的廣義動量  $E^{ia}$  和三維度規有這樣的關係：

$$(\det E)^{-1} \sum_{a=1}^3 E^{ia} E^{ja} = g^{ij} \quad (1)$$

重建後的愛因斯坦方程式描述了這一些三維量如何演化出四維時空。在新的架構下，度規是由廣義動量所決定的導出量(Eq.1)。廣義相對論中所必須滿足的幾個限制條件(四維時空座標轉換不變)也因而大幅簡化。這個技術上的大突破，也使得我們可將重力的波函數或量子態視為規範場的泛函，而這些泛函滿足三維時空座標轉換不變，並具有 SU(2)規範對稱性。

### 三、量子態空間及面積和體積的量子化

另一個重要進展是建立了一套在定義在規範場空間的泛函分析，並且不依賴於特定座標，甚至於任何背景時空的幾何結構。為了要計算量子態在希伯特(Hilbert)空間上的積分，首先需要定義出該空間的測度(measure)。適當的測度建立後，就可得出一套行為良好的積分理論。這個背景(kinematical)希伯特空間  $H$ ，可被分解成一些有限維希伯特空間  $H_s$  的總和，且  $H_s$  的元素為自旋網路 (spin network) 態。數學上，每一個  $H_s$  可視為一個自旋系統的量子態空間；自旋網路是一個由節點(node)所構成的圖(graph)，每個節點以三條鏈(link)彼此連接，每一條鏈對應某個正整數  $p_l$ 。



圖一：自旋網路 (spin network)。

Penrose 首先引進自旋網路，嘗試建構一個空間幾何的量子力學描述；接著 Rovelli 及 Smolin 明確地將自旋網路對應到非微擾量子重力態。Ashtekar, Baez, Lewandowski, Loll, Thiemann..... 等人進一步地將它們的關係加以推廣，並給予嚴格的數學描述。這種希伯特空間的分解技巧可讓我們將任何量子幾何的問題，分解成一組有限自由度的量子力學問題。例如：只要知道  $H_s$  中每一個算元

對自旋網路，也就是  $H_s$  中每一個元素的作用，就可以定義出  $H$  上的算元，因此可求出幾何運算子及其本徵值。結果是，面積與體積是量子化的，而它們所對應的本徵態正是那些自旋網路！例如，由 Rovelli 和 Smolin 所計算出的結果，一個以自旋網路所描述的表面之面積，也就是該面積運算子的本徵值為：

$$A = \frac{1}{2} L_p^2 \sum_l \sqrt{p_l^2 + 2p_l},$$

這裡的  $l$  代表這個自旋網路中，穿過該面積的任一條鏈， $L_p$  為蒲郎克(Planck)長度 ( $\sim 10^{-35}$  公尺)。在

這個理論的預測下，時空幾何的量子化似乎是一個基本的性質，而平常所熟悉的古典幾何，不過是由無數個基本的自旋網路態以適當方式組合而成。目前讀者手上的這一張紙，很可能就有多達  $10^{68}$  個鏈穿插其中！

### 四、量子重力與黑洞物理

繼 Bekenstein, 霍金(Hawking)..... 等人在黑洞方面的研究後，對量子重力而言，主要的問題是：如何以統計力學來解釋黑洞熵

$$S = \frac{k_B}{4L_p^2} A_{Hor} \quad (2)$$

的起源 ( $k_B$  為波茲曼常數， $A_{Hor}$  是視界的面積)，以及何謂黑洞熵的微觀自由度？從黑洞熵和面積的關係(Eq. 2)可知，一個與太陽質量相當的黑洞應該擁有約  $\exp(10^{77})$  個量子態！但它們藏在哪裡呢？惠勒(Wheeler 有一個啟發性的解釋[9]：“大千來自位元(It from bit)”：若將黑洞的視界細分成

蒲朗克面積( $L_p^2$ )大小的小單位，並賦予每個小單位兩種可能的微觀狀態，即一個位元，則所有可能的狀態數則為  $\Omega = 2^{A_{Hor}/L_p^2}$ ，其對應的商是  $S = k_B \log \Omega$ ，數量級相當於 Bekenstein-Hawking 所得出的黑洞商(Eq. 2)。惠勒的想法可從非微擾量子重力理論得出更精確的描述。採用了適當的邊界條件，我們將黑洞視界想像成一個被無數個自旋網路態所穿過的區域。每個態對應一個小區域，並帶有“面積量子”，因此整個視界的表面積  $A_{Hor}$ ，即是這些小區域面積的總和。進一步地，這些自旋網路態穿過視界的每一點，會有錐缺角(deficit angle)的產生，在量子重力的框架下，它也是量子化的，且滿足 Gauss-Bonnet 公式(描述該拓撲結構之尤拉(Euler)數、與錐缺角和的關係)。由此計算出可存在的自旋網路態數量，就可求出黑洞視界商的值為，

$$S = g \frac{k_B}{L_p^2} A_{Hor} + O\left(\frac{L_p^2}{A_{Hor}}\right).$$

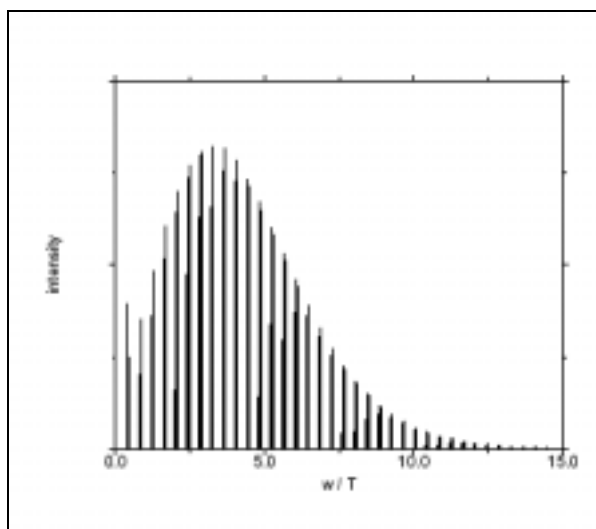
$g$  是一個與 Immirzi 參數(parameter)有關的無單位常數，並且從半古典極限可確定該參數的值。一旦定下了 Immirzi 參數，上式就可用來計算所有的視界商(包括宇宙視界商)，無論黑洞的電荷及角動量，或是宇宙視界的宇宙常數。對於較大的視界，這個結果也符合彎曲空間量子場論的計算。在計數自旋網路態數量時，會發現大部分的態，都是具有最小面積量子的量子態，並且只有兩種可能的錐缺角，這即是量子重力對於惠勒想法的數學描述。

量子重力也可用來解釋黑洞輻射的機制。由於

面積被量子化了，因而黑洞蒸發實際上是以一連串離散的過程在進行，並放射出特定頻率的能量。若把黑洞蒸發比喻為原子衰變的過程，黑洞表面積的本徵值就好比是原子能階的能量，而黑洞逐漸喪失面積量子而蒸發，就如同原子衰變是以光子能量為單位在進行。對較大的黑洞而言，每一個相鄰蒸發過程的面積差滿足下列的關係

$$\Delta A \leq L_p^2 \exp\left(-\sqrt{\frac{A}{L_p^2}}\right).$$

對於大面積來說( $\Delta A$  迅速地趨近於零時)，其放射譜線幾乎是連續的(如圖二)。進一步地分析可知，大略是一個熱化(thermal)的譜線。



圖二：放射譜線頻率與強度的關係。

雖然只有離散的放射頻率，但整個曲線的輪廓仍是熱化的。當黑洞蒸發至蒲朗克大小時，精確的量子重力理論所預測之結果，將會與霍金輻射有顯著的差異。

## 五、量子重力與大霹靂宇宙論

近年來,非微擾量子重力理論也被應用在量子宇宙學的研究上。Bojowald 首先考慮均勻(homogeneous)且各向同性(isotropic)的精確量子態。在古典廣義相對論下,時空的曲率反比於Robertson-Walker 度規的尺度係數(scale factor)“ $a$ ”的平方,因此在太初大霹靂奇點,即宇宙尺度係數為零的時候,勢必出現曲率無限大的情況。由Penrose 和霍金所提出的古典奇點理論也證明:即使不採用宇宙為均勻、且各向同性的假設,大霹靂奇點依然存在。然而,精確的量子化結果顯示:尺度係數並不是連續的分布,它的本徵值是量子化的,且包含零,而對應到“零”的本徵態(即宇宙大小為零)實際上是收斂的。再者,當時的宇宙曲率也不如古典所預測,而有一個上界為

$$\frac{256}{81L_p^2},$$

如果和一個與太陽等質量的黑洞,其視界上的曲率相比,這個數字大了  $10^{77}$  倍,但不是無限大!隨著宇宙演化,年齡遠大於蒲朗克時間( $10^{-43}$  秒),此時宇宙的量子態對應到較大的本徵值時,其行為也近似於如古典廣義相對論所預期:曲率反比於尺度係數的平方,這也和標準宇宙論相同。

回顧整個正則量子化的發展,許多原本看似無法克服的技術難題 或是難以賦予物理解釋的數學推導,都在意料之外的進展中被克服。這也加強了理論學家們的信心。也許在整套的過程中,我們早已抓到一些量子重力的精髓了。

### 參考資料:

[1] A. Ashtekar, K. Krasnov, Quantum Geometry and

Black Holes, gr-qc/9804039, in Black Holes, Gravitational Radiation and the Universe, Essays in honor of C.V. Vishveshwara, Ed. B.R. Iyer and B. Bhawal, (Kluwer, Netherlands).

[2] A. Ashtekar, Quantum Mechanics of Geometry, gr-qc/9901023.

[3] A. Ashtekar, Interface of General Relativity, Quantum Physics and Statistical Mechanics: Some Recent Developments, gr-qc/9910101, Annalen Phys. **9**, 178-198 (2000).

[4] A. Ashtekar, Quantum Geometry and Gravity: Recent Advances, gr-qc/0112038, Proceedings of the 16th. International Conference on General Relativity and Gravitation, Durban, S. Africa, July 2001.

[5] A. Ashtekar, Quantum Geometry in action: Big Bang and Black Holes, math-ph/0202008, Proceedings of the conference "Graphs and Patterns in Mathematics and Theoretical Physics" celebrating 60th birthday of Dennis Sullivan, Stony Brook, June 2001.

[6] A. Ashtekar, M. Bojowald, J. Lewandowski, Mathematical Structure of loop quantum cosmology, gr-qc/0304074, Adv. Theor. Math. Phys. **7**, 233-268 (2003).

[7] L. Smolin, Three roads to quantum gravity, Basic Books Publisher (2001); How far are we from the quantum theory of gravity?, hep-th/0303185.

[8] L. Smolin, A quantum leap for cosmology, Physics World, Nov. 2001, <http://physicsweb.org/article/world/14/11/3>

[9] J. A. Wheeler, It from bits and quantum gravity, in  
“Sakharov Memorial Lectures on Physics”, eds. L.  
Keldysh and V. Feinberg, Nova Science, New York,  
1992, Vol. 2.

---

---

### 作者簡介

林俊鈺，國立成功大學物理系博士班研究生。

Email: [12891112@mail.cc.ncku.edu.tw](mailto:12891112@mail.cc.ncku.edu.tw)

許祖斌，美國維吉尼亞理工科院博士，現任職於國  
立成功大學物理系。

Email: [cpsoo@mail.ncku.edu.tw](mailto:cpsoo@mail.ncku.edu.tw)