台灣格點量子色動力學研究團隊 (TWQCD Collaboration) 簡介

趙挺偉 (Ting-Wai Chiu)^a, 謝東翰 (Tung-Han Hsieh)^b, 施羅斯 (Wolfram Schroers)^c, 小川兼司 (Kenji Ogawa)^d

- * 國立台灣大學物理學系教授
- ^b 中央研究院應用科學研究中心助研究技師
- °國立台灣大學物理學系客座專家
- 。國立台灣大學物理學系博士後

格點量子色動力學 (Lattice QCD) 是目前以非微擾的方式研究強作用力 (Strong Interaction) 規範場理論中,最成功且有效的方法。我們的研究團隊是台灣最早採用此研究 方法,並獲得許多重大研究成果的團隊。我們是直接從格點化的 QCD 作用量出發,在時空格 點上用 Monte Carlo 法進行第一原理的強作用力規範場模擬計算,接著由規範場組態中計算 夸克傳播子 (quark propagator),最後再由夸克傳播子組成可用來「探測」各種物理量的運 算子,以得出物理結果。

在 Lattice QCD 的研究中,如何在格點化的時空點上寫下費米運算子,使其保有所有連續化 理論中重要性質,長久以來一直是一大挑戰。直到上個世紀末,Domain Wall fermion [1] 與 Overlap 費米運算子 [2,3] 等理論提出後,由於其在時空格點上仍保有精確手則對稱 [4], 於是格點上的費米運算子終於有正確的實作方案。TWQCD Collaboration 的主持人趙挺偉教 授,也在此方面的理論發展中做出許多重要的貢獻。在 2003 年,他提出了 Optimal Domain Wall fermion [5,6],不僅在五維格點 (即四維時空格點再加上一維的 internal flavor space) 上寫下具精確手則對稱「最佳化」的費米運算子,成功地闡釋了時空格點上的費米場, 並以統一的觀點解釋四維的 Overlap 運算子以及五維的 Domain Wall fermion 之間的連 繫,實為 Lattice QCD 理論發展史上傑出的貢獻。

我們團隊的研究方向,主要包括具精確手則對稱之費米運算子的理論發展與實作、強子能譜 與衰變常數、強作用力規範場的拓樸結構 (topological structure)、以及具精確手則對稱 之動態費米子 (dynamical fermion)的理論研究等。在過去,我們採用了 Nested Conjugate Gradient [7,8] 與 Double Pass [9,10] 演算法,開發了可以在大規模平行計算環境下,進 行 Overlap 運算子之 quark propagator 及 near-zero eigenmodes 的計算程式,並在強子 能譜 (hadron spectroscopy)方面的研究中得到許多重要的成果。自 2006 年下半年開始, 我們開始與日本 JLQCD 團隊合作,進行動態費米子計算以及其規範場的拓樸性質研究。以下 就我們近三年來的研究方向與成果,做一個概略性的介紹。 \rightarrow Seudoscalar Meson Decay Constants f_D and f_D

Pseudoscalar meson 的衰變常數: f_D 與 f_{D_s} 等,在決定不同種類夸克間的變遷 率 (即 CKM matrix 之矩陣元素)、驗證標準模型 (Standard Model) 以及超越標準模型等方 面的研究,都扮演相當重要的角色。在 2005 年,我們由 20³ x 40、格點間距 a⁻¹ = 2.237(76) GeV 的格點計算中,成功地得出了 f_D 與 f_{D_s} 的值 [11],分別為

$$f_D = 235(8)(14) \text{ MeV}$$

 $f_{D_s} = 266(10)(18) \text{ MeV}$

此結果與高能實驗團隊 CLEO Collaboration 的量測結果相當吻合 [12]。我們證明了,只要 採用正確的費米運算子(即具備精確手則對稱),即使是在 quench 近似下,依然可以得出準 確的物理結果。

二、Spectrum of Charmonium-like Vector Mesons

自從 2003 年四月,BABAR 實驗團隊發現了 $D_s(2317)$ 以來 [13],一系列帶 charm quark 的全新 heavy meson 陸陸續續出現在各實驗團隊的新發現名單中,其中最受人注目的新 charmonium meson 包括: X(3872) [14]、Y(3940) [15]、Y(4260) [16]、Z(3930) [17]、以 及 X(3940) [18]。它們都很難由原有的 charmonium 能譜或激發態來解釋。因此,它們很有 可能是 "奇異" (非 quark-antiquark) 的 meson,以完全不同於一般 meson 的形態存在。 由理論模型的猜測,它們很有可能是由四個夸克所組成的 molecule 或 diquark-antidiquark meson,或者是由兩個夸克以及膠子所聚合而成的 hybrid meson 等形 態存在。

針對此一問題,我們參考現有的理論模型來設計我們的運算子,探討了 QCD 中幾種可能的 meson 量子態: $J^{PC} = 1^{--}[19] \cdot J^{PC} = 1^{++}[20] \cdot 以及 J^{P} = 1^{+}[21],並與實驗結果相比較。$ $由第一原理的理論計算,我們發現 X(3872) (其量子態為 <math>J^{PC} = 1^{++}$) 可能以 molecular 或 diquark-antidiquark 的形式存在 [19],而 Y(4260) (其量子態為 $J^{PC} = 1^{--}$) 則比較偏向 molecule 的形式 [20]。我們的結果強烈地支持了這兩個新的 charmonium meson 並非任何 已知 charmonium 能譜的激發態。至於 $J^{P} = 1^{+}$ (其夸克組成為 $(csc\bar{q})/(cqc\bar{s})$),我們的 結果顯示,不論使用 molecule 或 diquark-antidiquark 運算子,都能偵測到此強子態 (圖 -)。因此,我們做出了理論預測: $J^{P} = 1^{+}$ 之 4-quark meson 應該存在於 QCD 能譜,其質 量為 4010(50) MeV,將來實驗上應該能找得到此強子 [21]。同時,我們的研究成果也更進 -步爲國外的 Belle 高能物理實驗團隊提示了一個可能的實驗方向,並在最近 (2007 年 8 月) 促成他們發現一個新的強子態: Z(4430) [22],這是第一個明確的實驗證據,證明 QCD 能 譜中確實存在由四個夸克所組成的 meson。



圖一: 我們採用 molecule 運算子來探測 QCD 的 $J^{P} = 1^{+}$ state, 其 chiral extrapolation 至真實的 u/d 夸克質量,結果我們得到該 state 的質量為 4007(34)(31) MeV (左圖);經由兩個不同大小的格點 (20³x40 與 24³x48)的 spectral weight 比值測試,在不同的夸克質量下其比值都很接近 1.0,此結果 顯示其為 resonance state,而不是 scattering state。除此之外,我們採用 diquark-antidiquark 也 得到同樣的結果,因此我們預測 QCD 存在此一 4-quark resonance state,未來實驗上應該會找到它。

Ξ · Heavy Quark Physics

在重夸克物理的研究方面,過去幾乎所有的 Lattice QCD 研究團隊都採用「重夸克近似」 或「非相對性夸克近似」等方式,假設強子中重夸克的質量相當大,是幾乎靜止的,在這樣 的近似下來探討相關的物理問題。然而,這些近似法往往會引入複雜的重整化等處理程序, 而其所帶來的系統誤差也常常難以適當地控制。

由於在 QCD 中,所有的夸克都是由 Dirac 費米場激發產生的,故當我們在做理論研究時, 必須盡可能保有這些重要的特性。故此我們採取了不一樣的研究方式:我們採用具精確手則 對稱之費米運算子,統一處理強子內所有的輕、重夸克,將它們都視為 Dirac 費米子,並嘗 試在同一個格點上,模擬並計算含重夸克的物理系統。

由於在進行含輕夸克系統的計算時,我們必須採用足夠大的格點體積,以減低邊界效應帶來 的誤差;相反的,若要進行含重夸克系統的計算時,我們必須選取足夠小的格點間距,以減 小格點化所引起的誤差。若我們所研究的系統同時包含輕及重的夸克時,則我們就必須同時 滿足這兩個要求,這意味著我們必須進行相當大的格點計算,使得當縮小格點間距的同時, 也能保有適當的格點體積。以現階段的電腦能力,我們仍然無法進行足夠大的格點計算,將 夸克質量範圍拓展到包含重夸克以及最輕的 u/d 夸克的實際質量。但如果我們將目標放在只 包含 s, c, 與 b 夸克的物理系統 (其質量範圍為 100 MeV \sqcup 4.6 GeV),我們仍然可以在 $32^3 \times 60$ 的格點上,格點間距為 $a^{-1} = 7680(59)$ MeV,進行我們的模擬計算,同時也將邊界 效應誤差以及格點化誤差控制在可接受範圍內。

$\overline{Q}\Gamma q$	Mass(MeV)	f_P (MeV)	PDG
$\overline{b}\gamma_5 b$	9383(4)(2)	801(7)(5)	η_b (9300)
$\overline{b}\gamma_5 c$	6278(6)(4)	489(4)(3)	$B_{c}(6287)$
$\overline{b}\gamma_5 s$	5385(27)(17)	253(8)(7)	$B_{s}(5368)$
$-c\gamma_5 c$	2980(10)(12)	438(5)(6)	$\eta_c(2980)$

表一:我們所得到的 pseudoscalar meson 的質量與衰變常數 f_P ,並與 PDG (Particle Data Group) 上的實驗量測數據相比較,顯示我們的結果與實驗的相當一致。此外,我們也 計算了 scalar, vector, axial-vector,以及 tensor meson 的能譜,其中有許多粒子態是 實驗尙未發現的,故我們也針對這些粒子態提出理論預測。

我們是全世界第一個嘗試這種方法研究重夸克物理的團隊,而我們所得出的 $b\overline{b}$ 、 $c\overline{b}$ 、 $s\overline{b}$ 以

及 *cc* 等 meson 的質量,以及其 pseudoscalar meson 的衰變常數 (表一) [23],都與實驗上所量測的結果相當吻合,同時我們也做了很多理論預測,並且估計了 b 與 c 夸克的質量。我們相信,以現有的電腦計算能力,在不久的將來這個方法將會日漸普及,為重夸克物理的格點計算研究開啓一個新的方向。

四、The Vacuum of QCD

剖析 QCD 的真空組態長久以來一直是理論物理的一大難題。由於其本質上是一個非微擾的問題,故我們只能採用 Lattice QCD 來進行研究。此外,採用 Overlap 或 Domain-Wall fermion 來描述格點上的費米子,以確保格點上精確手則對稱,也是相當重要的。

自 2006 年起,日本的 JLQCD 研究團隊使用 KEK 高能實驗室的 IBM Bluegene 超級電 腦系統 (其運算性能高達 50 Teraflops),開始進行 Overlap 費米運算子之動態費米子的模 擬計算 [24]。由於此一計算需要相當大量的計算資源,且由於 Overlap 費米運算子的特性, 在模擬過程中,其規範場很難在不同的拓樸組態之間躍遷,這使得我們即使花了大量計算資 源在進行電腦模擬,我們也幾乎很難得出正確的 QCD 真空組態的模擬結果。為了節省計算資 源,JLQCD 團隊將整個模擬計算固定在同一個規範場拓樸組態 (即拓樸荷 Q=0) 中進行,使 得整個計算中規範場完全不會有不同的拓樸組態之間的躍遷 [25]。但緊接而來的問題是:我 們是否能夠由這樣的模擬計算中,從中截取出符合真正 QCD 的真空組態,讓接下來量測的物理量可以得出正確的物理結果?



 \blacksquare : Topological susceptibility χ_t versus sea quark mass m_a .

自 2006 年下半年起,我們團隊與 JLQCD 團隊合作,正式參與 Overlap 費米運算子之 動態費米子模擬計算的相關研究計畫。針對模擬計算中,要從固定的規範場拓樸組態中得到 真正的 QCD 真空組態這個問題,我們的想法是,即使規範場的拓樸組態是固定的,但若我們 能測量規範場局部的擾動現象,我們仍然能夠得到 QCD 真空組態中的拓樸結構擾動 (即為 topological susceptibility),進而能完整描述 QCD 真空組態 [26,27]。

這一項合作研究計畫,最近已有了重要的成果 [28,29,30]。在 16³ x 32,格點間距a = 0.12 fm 的格點上,我們進行了 2 flavor、總共 6 個不同的 sea quark 質量的動態 Overlap 費 米子模擬,並從 Q=0 的拓樸組態中,成功地得出 topological susceptibility χ_r 。在微 小的 sea quark 質量範圍內,我們所得出的 χ_r 與 sea quark 質量成正比,符合手則微擾 理論 (chiral perturbation theory) 的預測 (圖二),同時由Leutwyler-Smilga 的關係 式: $\chi_r = m\Sigma/N_f$,我們得出 $\Sigma^{\overline{MS}}(2 \text{ GeV}) = [254(5)(10) \text{ MeV}]^3$,與我們先前在 ε -regime [29,30] 的研究結果一致。

五、Dynamical Fermion with Exact Chiral Symmetry

除了與 JLQCD 的合作之外,我們也獨立進行具精確手則對稱之動態費米子模擬計算研究,希望可以發展出創新的演算法,以更高的效率進行動態費米子的計算工作。我們採用了 Optimal Domain Wall Fermion [5,6] 做為我們的費米運算子。經由初步測試,我們發現若採用 Even-Odd Preconditioning,可以有效地縮減費米運算子的 condition number,使得在模擬計算過程中,用 conjugate gradient 演算法求解其線性方程時,可以有效地加速收斂的過程,以達到加快計算速度的目的。我們現正開發 4+1 維的 QCD 模擬計算程式,並進一步改進演算法,希望能進行 Optimal Domain Wall Fermion 之動態費米子的模擬計算,並開啟更廣泛且深入的 QCD 研究工作。

參考文獻:

- [1] D. B. Kaplan, Phys. Lett. B 288 (1992) 342; Nucl. Phys. B (Proc. Suppl.) 30 (1993) 597.
- [2] R. Narayanan, H. Neuberger, Nucl. Phys. B 443 (1995) 305.
- [3] H. Neuberger, Phys. Lett. B 417 (1998) 141.
- [4] P. H. Ginsparg, K. G. Wilson, Phys. Rev. D 25 (1982) 2649.
- [5] T. W. Chiu, Phys. Rev. Lett. 90 (2003) 071601.
- [6] T. W. Chiu, hep-lat/0303008; Nucl. Phys. B (Proc. Suppl.) 129 (2004) 135.
- [7] H. Neuberger, Phys. Rev. Lett. 81 (1998) 4060.
- [8] T. W. Chiu, T. H. Hsieh, Phys. Rev. D 66 (2002) 014506; Nucl. Phys. B 673 (2003) 217.
- [9] H. Neuberger, Int. J. Mod. Phys. C 10 (1999) 1051.
- [10] T. W. Chiu, T. H. Hsieh, Phys. Rev. E 68 (2003) 066704.

[11] T. W. Chiu, T. H. Hsieh, J. Y. Lee, P. H. Liu, H. J. Chang, Phys. Lett. B 624 (2005) 31.

[12] M. Artuso, et al. [CLEO Collaboration], Phys. Rev. Lett. 95 (2005) 251801; Phys. Rev. Lett. 99 (2007) 071802.

[13] B. Aubert et al. [BABAR Collaboration], Phys. Rev. Lett. 90 (2003) 242001.

[14] S. K. Choi et al. [Belle Collaboration], Phys. Rev. Lett. 91 (2003) 262001.

[15] S. K. Choi et al. [Belle Collaboration], Phys. Rev. Lett. 94 (2005) 182002.

[16] B. Aubert et al. [BABAR Collaboration], Phys. Rev. Lett. 95 (2005) 142001.

[17] S. Uehara et al. [Belle Collaboration], Phys. Rev. Lett. 96 (2006) 082003.

[18] K. Abe et al. [Belle Collaboration], hep-ex/0507019.

[19] T. W. Chiu, T. H. Hsieh [TWQCD Collaboration], Phys. Rev. D 73 (2006) 094510.

[20] T. W. Chiu, T. H. Hsieh [TWQCD Collaboration], Phys. Lett. B 646 (2007) 95.

[21] T. W. Chiu, T. H. Hsieh [TWQCD Collaboration], Phys. Rev. D 73 (2006) 111503.

[22] K. Abe et al. [Belle Collaboration], hep-ex/0708:1790.

[23] T. W. Chiu, T. H. Hsieh [TWQCD Collaboration], Phys. Lett. B 651 (2007) 171; PoS LAT2006 180.

[24] T. Kaneko et al. [JLQCD Collaboration], PoS LAT2006 (2006) 054.

[25] H. Fukaya, S. Hashimoto, K. I. Ishikawa, T. Kaneko, H. Matsufuru, T. Onogi, N. Yamada [JLQCD Collaboration], Phys. Rev. D 74 (2006) 094505.

[26] S. Aoki, H. Fukaya, S. Hashimoto, T. Onogi, arXiv:0707.0396 [hep-lat].

[27] R. Brower, S. Chandrasekharan, J. W. Negele, U. J. Wiese, Phys. Lett. B 560 (2003)64.

[28] S. Aoki, T. W. Chiu, H. Fukaya, S. Hashimoto, T. H. Hsieh, T. Kaneko, H. Matsufuru, J. Noaki, K. Ogawa, T. Onogi, N. Yamada [JLQCD and TWQCD Collaborations], arXiv:0710.1130 [hep-lat].

[29] H. Fukaya et al. [JLQCD Collaboration], Phys. Rev. Lett. 98 (2007) 172001.

[30] H. Fukaya et al. [JLQCD and TWQCD Collaborations], Phys. Rev. D74 (2006) 094505.