

博士学位论文

非相对论性有效场论在原子物理和量子色动力学中的应用

作者姓名:	黄应生	
指导教师:	贾宇 研究员	
	中国科学院高能物理研究所	
学位类别:	理学博士	
学科专业:	理论物理	
培养单位:	中国科学院高能物理研究所	

2021年6月

The Applications of Non-Relativistic Effective Field Theories in Atomic Physics and Quantum Chromodynamics

A dissertation submitted to the
University of Chinese Academy of Sciences
in partial fulfillment of the requirement
for the degree of
Doctor of Natural Science
in Theoretical Physics

By

Yingsheng Huang

Supervisor: Professor Yu Jia

Institute of High Energy Physics, Chinese Academy of Sciences

June, 2021

中国科学院大学学位论文原创性声明

本人郑重声明: 所呈交的学位论文是本人在导师的指导下独立进行研究工作所取得的成果。尽我所知,除文中已经注明引用的内容外,本论文不包含任何其他个人或集体已经发表或撰写过的研究成果。对论文所涉及的研究工作做出贡献的其他个人和集体,均已在文中以明确方式标明或致谢。本人完全意识到本声明的法律结果由本人承担。

作者签名:

日期:

中国科学院大学 学位论文授权使用声明

本人完全了解并同意遵守中国科学院大学有关保存和使用学位论文的规定,即中国科学院大学有权保留送交学位论文的副本,允许该论文被查阅,可以按照学术研究公开原则和保护知识产权的原则公布该论文的全部或部分内容,可以采用影印、缩印或其他复制手段保存、汇编本学位论文。

涉密及延迟公开的学位论文在解密或延迟期后适用本声明。

作者签名: 导师签名:

日期: 日期:

摘要

关键词:

Abstract

Keywords:

目 录

第1章 引言	1
第 2 章 非相对论性有效场论(NREFT)简介 ······	5
2.1 NREFT 的拉格朗日量······	6
2.1.1 NREFT 中的标度······	6
2.1.2 NREFT 的拉格朗日量和数幂原则 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	6
2.2 重夸克有效理论(HQET)	6
第3章 利用算符乘积展开(OPE)研究原子波函数近原点渐进	
行为 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	7
3.1 OPE 简介 ···································	7
3.2 OPE 在冷原子物理/核物理中的应用 ······	7
3.3 原子波函数近原点渐进行为····································	7
3.4 OPE 与薛定谔波函数近原点渐进行为······	7
3.4.1 薛定谔有效场论的拉格朗日量 ····································	7
3.4.1 解促房有效场比的拉格胡口量 ······ 3.5 OPE 与 Klein-Gordon 波函数近原点渐进行为 ·····	·
	7
3.5.1 一般的非相对论原子有效场论的拉格朗日量 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	7
3.6 OPE 与 Dirac 波函数近原点渐进行为 ····································	7
3.6.1 一般的非相对论原子有效场论的拉格朗日量 ·····	7
第4章 利用非相对论性量子色动力学(NRQCD)研究全重四夸	
克态产生过程 ·····	9
4.1 夸克偶素的 NRQCD 因子化 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.2 LHC 上全重四夸克态的 NRQCD 因子化 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.2.1 LHC 上的共线因子化 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.2.2 LHC 上的 NRQCD 因子化 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.2.3 微扰匹配 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.2.4 唯象结果 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.3 B 工厂上全重四夸克态的 NRQCD 因子化 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
4.3.1 B 工厂上的 NRQCD 因子化······	9
4.3.2 微扰匹配 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	9
433 唯象结果	9

附录 A 中国科学院大学学位论文撰写要求 ······	11
A.1 论文无附录者无需附录部分 ·····	11
A.2 测试公式编号 $\Lambda, \lambda, \theta, \bar{\Lambda}, \sqrt{S_{NN}}$ · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	11
参考文献	13
发表文章目录 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	15
致谢	17

图形列表

表格列表

第1章 引言

我们生活的自然界中存在着各种不同的尺度,大至星球、星系,小至原子、 亚原子粒子,每一个尺度都存在着丰富的物理现象。幸运的是,我们并不需要完 全理解每一个尺度的物理才能对一个特定尺度的物理作出预言,每一个尺度的 物理现象都可以只通过该尺度下的自由度描述。这种想法事实上非常符合直觉: 我们在日常生活中用到经典力学,并不会考虑每一个分子、原子如何运动,后者 的效应相对前者是非常微小的。这种利用某一个尺度下最合适的自由度来研究 最重要的物理的理论,我们通常称之为"有效理论"[1]。尽管没有被明确指出,在 物理学的发展史中,物理学家们反复应用了这种有效理论的理念。举例来说,至 今牛顿力学仍然是一门单独的学科,我们仍然在大量应用牛顿力学而不是相对 论处理宏观低速的对象;尽管在上世纪初我们就已经得到了原子的内部结构,化 学家们仍然多数以原子、分子而非电子、原子核为基本自由度进行研究。我们当 然可以利用更基本的理论来进行计算,但是这样会带来很多不必要的计算量,同 时也会使得低能标与高能标的物理混在一起,丢失了重要的细节。比如,当我们 计算氢原子的兰姆位移(Lamb shift)时,我们可以用相对论性的量子电动力学 (quantum electrodynamics, QED) 来研究^[2],也可以用非相对论性量子电动力学 (nonrelativistic quantum electrodynamics, NRQED) 来研究^[3],两种方法得到的结 果完全一样;但是后者的计算量远远小于前者,同时,在NRQED中反粒子被完 全退耦,我们可以清楚地看到兰姆位移的来源。在如今的物理学大厦中,有许多 低能理论可以被称作更完整理论的有效理论,牛顿力学就是其中的典型代表。

这种有效理论的思想,应用到我们赖之以描述自然界的框架量子场论(quantum field theory,QFT)上,便是有效场论(effective field theory,EFT)。有效场论的发展始于上世纪六十年代 Steven Weinberg 对强子散射过程的探索^[1,4]。在六十年代,量子色动力学(quantum chromodynamics,QCD)尚不存在,处理强子相互作用的主要手段是流代数(current algebra)。但是由于流代数的计算过于复杂,Weinberg 基于手征对称性(chiral symmetry)写下了以 π 介子(pion)为基本自由度的手征拉氏量(chiral Lagrangian)^[5-6]。在此后几年中,Schwinger、Dashen、Weinstein 等人也提出了类似的利用手征对称性破缺给出的有效拉氏量。

在这个阶段,尽管手征拉氏量是基于 QFT 框架的,但是它仅仅是作为在微扰论最低阶重现流代数的一种简化计算的方法,仍不是有效场论。由于手征拉氏量是不可重整(nonrenormalizable)理论,在当时更高阶的计算是不可能的。上世纪70 年代初 Ken Wilson 关于重整化群(renormalization group)和临界现象(critical phenomena)的思考^[7-10] 对整个量子场论的发展造成了巨大的冲击,有效场论也不例外。Wilson 提出了一种新的观点:他引入了一个显式的紫外截断,积掉了短程的自由度和大动量模,于是得到了描述长程物理的一个量子场论。这样的量子场论的拉氏量有显式的截断依赖,但是由其得到的物理量是不依赖于截断的。为了保持物理量不依赖于截断,引入所有可能的相互作用就是必须的,哪怕更基本的理论是可重整的,积掉短程物理之后也可能变得不可重整。这意味着和此前的认识相悖,可重整性并不是量子场论的必要条件。Weinberg 进一步地意识到哪怕没有截断,只要拉氏量中包含了所有对称性允许的项,就一定会有足够的抵消项来消除出现的紫外发散。这提供了重整化不可重整理论的方法。由此出发,Weinberg 写出了不再限于树图阶的手征有效理论^[11]。

在此后的几十年间,有效场论蓬勃发展,在粒子物理和强子物理领域,除了上面提到的手征有效场论(chiral EFT)及其扩展如重强子手征微扰论(heavy hadron chiral perturbation theory)等之外,诸如重夸克有效理论(heavy quark effective theory, HQET)、非相对论性量子色动力学(nonrelativistic quantum chromodynamics, NRQCD)、软共线有效理论(soft collinear effective theory, SCET)、四费米子相互作用、不稳定粒子有效场论(unstable particle EFT)、核子-核子有效场论(NNEFT)等基于粒子物理标准模型(standard model)的低能有效场论也对唯象研究产生了巨大影响。新物理研究同样依赖有效场论,例如将标准模型视为有效场论最低阶的标准模型有效场论(standard model EFT, SMEFT)。除了粒子物理外,有效场论也在核物理、原子分子物理、凝聚态物理、宇宙学、天体物理、流体力学等领域获得了广泛应用。

有效场论的观点对我们关于量子场论本身的认知也产生了巨大的冲击。我们认识到量子场论本身就是一种有效场论,当我们将路径积分中的泛函测度取连续极限的时候,我们实际上积掉了短程的信息,于是理论本身自带一个截断。但当我们做圈积分的时候,我们先将这个截断趋于无穷再对整个动量空间进行积分,这与路径积分给出的顺序恰恰相反。问题在于将截断取极限和积分是不可

对易的,这导致了实际的圈积分出现了发散。我们进行重整化的过程恰恰是将有效场论的参数和完整理论/实验数据进行匹配的过程。

有效场论的理论基础可以由 Weinberg 给出的一个俗定理(folk theorem)表 述: 在微扰论的任意阶,对于一个给定的渐进态的集合,一个最一般的可能的 拉氏量包含所有假设的对称性允许的项,这么一个拉氏量会给出一个最一般的 满足解析性、微扰幺正性、集团分解原理和假设的对称性的 S 矩阵元 (S-matrix elements)。尽管没有证明,目前还没有出现过这个定理的反例。只从这个定理 出发,情况看似很绝望:我们必须要在拉氏量中引入所有对称性允许的算符来 保证一个没有发散的 S 矩阵元,对于一个不可重整理论,我们就需要引入无穷 多个算符,这是完全不现实的。但是我们还必须引入有效场论的另一个要素:数 幂原则(power counting)。数幂原则告诉我们一个有效场论应该按照什么参数展 开,相应的,拉氏量中的每一项对应这个参数的哪一阶。当我们给定一个数幂原 则之后,对于我们想要达到的某一阶的精度,在拉氏量中我们只需要考虑能给出 相同精度的项。这样,我们就只需要处理有限个数的算符来保证结果达到我们 想要的精度。另一个要素在于拉氏量中各个算符前的耦合常数。哪怕我们可以 根据对称性和数幂原则写出我们想要的拉氏量,拉氏量中的参数仍然是未知的。 我们需要计算几个物理量,并利用实验数据或是完整理论1来确定这些参数,这 个过程通常称为匹配(matching)。同时,一个有效场论一定有其适用范围。这 点可以由数幂原则看出:数幂原则的参数实际上就是有效场论的展开参数,这种 展开一定只是在该参数的一定取值范围内成立。当展开参数过大时,有效场论的 展开就不再成立,这种情况通常对应能标过高,于是有效场论失效²。最后,有 效场论不能违背更高能标理论的对称性。原因在于,有效场论和完整理论的红外 行为一定要一致。由此,我们可以给出有效场论所满足的几个基本原则:

- 1. 最相关的自由度:有效场论一般只涉及最相关的自由度来保证这个理论 对于想要研究的问题足够"有效";
 - 2. 对称性允许的所有可能的相互作用;
 - 3. 数幂原则:

¹这里的完整理论的含义如下:我们可以从某一个理论出发,积掉部分短程的物理,得到一个所谓的自上而下(top-down)的有效场论,这种情况下我们最开始出发的理论一般称为完整理论。

 $^{^2}$ 在某些情况下,展开参数并不对应能标,比如将 Einstein-Hilbert 作用量关于 $h^{\mu\nu}$ 展开,这时候,展开参数过大意味着时空过于弯曲。

- 4. 仅在一定能标范围内有效;
- 5. 保留高能标动力学的对称性。

本文的着重点在于有效场论中的一个小类: 非相对论性有效场论(nonrelativistic EFT, NREFT)。确切的说,下文中提及的 NREFT 一般仅包含 NROED 和 NROCD³。非相对论性的理论对我们来说并不陌生,我们最开始接触的量子理论 就是非相对论性量子力学(nonrelativistic quantum mechanics)。非相对论性量子 力学的有效性在于它所处理的能标远小于电子质量,相对论效应不显著。NREFT 同理。通常来说,如果我们在处理一个带重粒子的系统,我们就可以使用 NREFT。 这里的重是相对于我们想要处理的能标的:比如 NRQED 处理的是非相对论性 的电子,尽管电子质量相对其他基本粒子来说很小(0.5MeV),但是相对于通常 NRQED 对应的能标(~keV),电子质量是一个大量。对于包含两个及以上重粒 子的系统,类似 HOET 的半经典近似是不可行的,这时候通常非相对论近似就 是最好的选择。过去几十年里,人们以 NRQED 为平台重复了很多量子力学中的 结论[3],展示了有效场论在处理低能标问题时的优越性。NROCD 则在夸克偶素 的研究中起到了重要作用, NRQCD 因子化成功地将夸克偶素反应过程中非微扰 的强子化部分和微扰的部分子散射分离开来,使关于夸克偶素的计算成为可能。 本文即将从 NRQED 出发, 重现一些非相对论性量子力学中的经典结论, 并解决 相对论性量子力学波函数近原点发散的谜团;同时,本文将把 NRQCD 因子化从 夸克偶素扩展到全重四夸克态,并计算相应的产生过程。

本文内容安排如下:第2章将简要地回顾 NREFT 及其量子化,NRQCD 因子化;第3章利用算符乘积展开(operator product expansion,OPE)和 NREFT 研究原子波函数的近原点渐进行为;第4章利用 NRQCD 研究全重四夸克态在 LHC 和B 工厂上的产生过程。

³非相对论性的有效场论还有很多,例如 pionless EFT、NRGR 等,本文仅会在第三章简要提及前者,而不再涉及其他的非相对论性的 EFT。

第2章 非相对论性有效场论(NREFT)简介

量子场论诞生的动机来源于相对论性量子力学出现的种种问题。作为固定粒子数的理论,相对论性量子力学把量子力学和狭义相对论相结合的尝试存在着不可避免的缺陷: 当能量高于粒子质量时,理论无法描述反粒子的产生和湮灭,这也是 Klein 佯谬的来源。量子场论成功地解决了相对论性量子力学的问题,自治的将量子力学和相对论结合了起来。于是,通常我们提及量子场论的时候,我们假设了洛伦兹对称性(Lorentz symmetry),将量子场论称作"量子力学+相对论"。但这并不是量子场论的全部。尽管相对论性量子场论(relativistic QFT)拥有各种复杂而优美的性质,量子场论本身并没有任何要求阻止我们构造一个非相对论性的量子场论。

我们可以对一个相对论性量子场论做非相对论近似来构造其对应的NREFT。 我们同时注意到,所有非相对论展开的参数都是速度。这意味着所有 NREFT 的 数幂原则都是按速度展开的。如果我们只保留最低阶的非相对论展开,不加入任 何相对论修正,也就是说,如果我们假设伽利略对称性(Galilean symmetry)就 是最基本的时空对称性,这么一个量子场论完全是可重整的,理论中不会出现发 散¹²。当我们加入相对论修正后,我们得到了一个不可重整理论。但正如第一章 中我们对有效场论之原则的阐述,我们可以按照数幂原则逐阶重整化消除发散。 此外,尽管我们已经通过非相对论展开破坏了洛伦兹对称性,我们还可以通过重 参数化(reparametrization)恢复洛伦兹对称性。这告诉我们,哪怕一个低能有效 理论已经显式破缺掉了完整理论的对称性, 完整理论的对称性仍然隐含在低能 理论中。我们要注意到,非常类似于非相对论性量子力学, NREFT 也是固定粒 子数的。在 NREFT 中, 粒子和反粒子是退耦的, 二者之间没有相互作用, 这意 味着粒子和反粒子之间不能相互转化,而媒介粒子如光子、胶子也不能产生正负 粒子对。这一点完全由 NREFT 的有效能标范围限制,由于其能标一定小于粒子 质量,其能量不足以产生反粒子。以上的性质导致 NREFT 和相对论性量子场论 在实际计算时有很大区别。

¹正如非相对论性量子力学中也会出现发散一样,拉氏量中不出现抵消项不代表所有的计算都不出现发散,例如高量纲算符的格林函数很可能出现发散。

²在某些场合中,这种有效场论被称作薛定谔有效场论(Schrödinger EFT)。

在本章中,我们将对NREFT(NRQED、NRQCD)的框架做简要的介绍。利用NREFT进行计算的细节以及NRQCD因子化将留至第三章和第四章作详细阐述。在2.1节中,我们将给出NREFT的拉氏量及其性质,我们同时将给出推导NREFT拉氏量的方法;在2.2节中,我们将推导HQET的拉氏量,我们同时将对比NRQED、NRQCD和HQET,比较三者的异同以及不同的应用场景。

- 2.1 NREFT 的拉格朗日量
- 2.1.1 NREFT 中的标度
- 2.1.2 NREFT 的拉格朗日量和数幂原则
- 2.2 重夸克有效理论(HQET)

第3章 利用算符乘积展开(OPE)研究原子波函数近原点渐进行为

- 3.1 OPE 简介
- 3.2 OPE 在冷原子物理/核物理中的应用
- 3.3 原子波函数近原点渐进行为
- 3.4 OPE 与薛定谔波函数近原点渐进行为
- 3.4.1 薛定谔有效场论的拉格朗日量
- 3.5 OPE 与 Klein-Gordon 波函数近原点渐进行为
- 3.5.1 一般的非相对论原子有效场论的拉格朗日量
- 3.6 OPE与 Dirac 波函数近原点渐进行为
- 3.6.1 一般的非相对论原子有效场论的拉格朗日量

第4章 利用非相对论性量子色动力学(NRQCD)研究全重四夸克 态产生过程

- 4.1 夸克偶素的 NRQCD 因子化
- 4.2 LHC 上全重四夸克态的 NRQCD 因子化
- 4.2.1 LHC 上的共线因子化
- 4.2.2 LHC 上的 NRQCD 因子化
- 4.2.3 微扰匹配
- 4.2.4 唯象结果
- 4.3 B 工厂上全重四夸克态的 NRQCD 因子化
- 4.3.1 B 工厂上的 NRQCD 因子化
- 4.3.2 微扰匹配
- 4.3.3 唯象结果

附录 A 中国科学院大学学位论文撰写要求

学位论文是研究生科研工作成果的集中体现,是评判学位申请者学术水平、授予其学位的主要依据,是科研领域重要的文献资料。根据《科学技术报告、学位论文和学术论文的编写格式》(GB/T 7713-1987)、《学位论文编写规则》(GB/T 7713.1-2006)和《文后参考文献著录规则》(GB7714—87)等国家有关标准,结合中国科学院大学(以下简称"国科大")的实际情况,特制订本规定。

- A.1 论文无附录者无需附录部分
- A.2 测试公式编号 $\Lambda, \lambda, \theta, \bar{\Lambda}, \sqrt{S_{NN}}$

参考文献

- [1] Georgi H. Effective field theory[J]. Ann. Rev. Nucl. Part. Sci., 1993, 43: 209-252. DOI: 10.1 146/annurev.ns.43.120193.001233.
- [2] Weinberg S. The Quantum theory of fields. Vol. 1: Foundations[M]. [S.l.]: Cambridge University Press, 2005.
- [3] Pineda A, Soto J. The Lamb shift in dimensional regularization[J]. Phys. Lett. B, 1998, 420: 391-396. arXiv: hep-ph/9711292. DOI: 10.1016/S0370-2693(97)01537-2.
- [4] Weinberg S. Effective Field Theory, Past and Future[J]. PoS, 2009, CD09: 001. arXiv: 0908.1964 [hep-th]. DOI: 10.22323/1.086.0001.
- [5] Weinberg S. Dynamical approach to current algebra[J]. Phys. Rev. Lett., 1967, 18: 188-191. DOI: 10.1103/PhysRevLett.18.188.
- [6] Weinberg S. Nonlinear realizations of chiral symmetry[J]. Phys. Rev., 1968, 166: 1568-1577.DOI: 10.1103/PhysRev.166.1568.
- [7] Wilson K G. Renormalization group and critical phenomena. 2. Phase space cell analysis of critical behavior[J]. Phys. Rev. B, 1971, 4: 3184-3205. DOI: 10.1103/PhysRevB.4.3184.
- [8] Wilson K G. Renormalization group and critical phenomena. 1. Renormalization group and the Kadanoff scaling picture[J]. Phys. Rev. B, 1971, 4: 3174-3183. DOI: 10.1103/PhysRevB .4.3174.
- [9] Wilson K G, Fisher M E. Critical exponents in 3.99 dimensions[J]. Phys. Rev. Lett., 1972, 28: 240-243. DOI: 10.1103/PhysRevLett.28.240.
- [10] Wilson K G. The Renormalization Group: Critical Phenomena and the Kondo Problem[J].
 Rev. Mod. Phys., 1975, 47: 773. DOI: 10.1103/RevModPhys.47.773.
- [11] Weinberg S. Phenomenological Lagrangians[J]. Physica A, 1979, 96(1-2): 327-340. DOI: 10 .1016/0378-4371(79)90223-1.

发表文章目录

已发表的文章

- [1] Huang Y, Jia Y, Yu R. Deciphering the coalescence behavior of Coulomb-Schr'odinger atomic wave functions from operator product expansion[J]., 2018. arXiv: 1809.09023 [hep-ph].
- [2] Feng F, Huang Y, Jia Y, et al. Exclusive radiative production of fully-charmed tetraquarks at B Factory[J]., 2020. arXiv: 2011.03039 [hep-ph].

待发表的文章

- [1] Huang Y, Jia Y, Yu R. Near-the-origin divergence of Klein-Gordon wave functions for hydrogenlike atoms and operator product expansion[J]., 2018. arXiv: 1812.11957 [hep-ph].
- [2] Huang Y, Jia Y, Yu R. Near-the-origin divergence of Dirac wave functions of hydrogen and operator product expansion[J]., 2019. arXiv: 1901.04971 [hep-ph].
- [3] Chen G Y, Huang Y, Jia Y, et al. Meson-meson scattering in two-dimensional QCD[J]., 2019. arXiv: 1904.13391 [hep-ph].
- [4] Feng F, Huang Y, Jia Y, et al. Fragmentation production of fully-charmed tetraquarks at LHC[J]., 2020. arXiv: 2009.08450 [hep-ph].

致 谢