



دانشکده علوم پایه

پایان نامه دوره کارشناسی ارشد

رشته فیزیک (ذرات بنیادی)

مطالعه پدیده $FCNC$ در واپاشی کوارک تاپ

نگارنده

سپیده حسینی سنوان

استاد راهنمای اول

دکتر احمد مشاعی

استاد راهنمای دوم

دکتر مجتبی محمدی نجفآبادی

بهمن ۸۸

بسمه تعالی



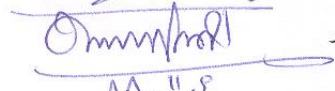


دانشگاه تربیت مدرس

دانشکده علوم پایه

تاییدیه اعضای هیات داوران حاضر در جلسه دفاع از پایان نامه کارشناسی ارشد

اعضای هیئت داوران نسخه نهایی پایان نامه خانم سپیده حسینی رشته فیزیک تحت عنوان: «مطالعه پدیده FCNC در واپاشیهای کوارک تاب» از نظر فرم و محتوا بررسی نموده و آنرا برای اخذ درجه کارشناسی ارشد مورد تائید قرار دادند.

اعضای هیات داوران	نام و نام خانوادگی	رتبه علمی	امضاء
۱- استاد راهنما	دکتر احمد مشاعی	استادیار	
۲- استاد راهنمای دوم	دکتر مجتبی محمدی نجف آبادی	استادیار	
۳- استاد ناظر داخلی	دکتر احمد یزدانی	دانشیار	
۴- استاد ناظر داخلی	دکتر محمدرضا ابوالحسنی	استادیار	
۵- استاد ناظر خارجی	دکتر سعید پاک طینت	استادیار	
۶- نماینده تحصیلات تکمیلی	دکتر احمد یزدانی	دانشیار	 ۸۸، ۱۱، ۶

آیین نامه چاپ پایان نامه (رساله) های دانشجویان دانشگاه تربیت مدرس

نظر به اینکه چاپ و انتشار پایان نامه (رساله) های تحصیلی دانشجویان دانشگاه تربیت مدرس، مبین بخشی از فعالیتهای علمی - پژوهشی دانشگاه است بنابراین به منظور آگاهی و رعایت حقوق دانشگاه، دانش آموختگان این دانشگاه نسبت به رعایت موارد ذیل متعهد می شوند:

ماده ۱: در صورت اقدام به چاپ پایان نامه (رساله) ی خود، مراتب را قبلاً به طور کتبی به «دفتر نشر آثار علمی» دانشگاه اطلاع دهد.

ماده ۲: در صفحه سوم کتاب (پس از برگ شناسنامه) عبارت ذیل را چاپ کند:

«کتاب حاضر، حاصل پایان نامه کارشناسی ارشد نگارنده سپیده حسینی سنوان در رشته فیزیک است که در سال ۱۳۸۸ در دانشکده علوم پایه ی دانشگاه تربیت مدرس به راهنمایی جناب آقای دکتر احمد مشاعی و جناب آقای دکتر مجتبی محمدی نجف آبادی از آن دفاع شده است.»

ماده ۳: به منظور جبران بخشی از هزینه های انتشارات دانشگاه، تعداد یک درصد شمارگان کتاب (در هر نوبت چاپ) را به «دفتر نشر آثار علمی» دانشگاه اهدا کند. دانشگاه می تواند مازاد نیاز خود را به نفع مرکز نشر در معرض فروش قرار دهد.

ماده ۴: در صورت عدم رعایت ماده ۳، ۵۰٪ بهای شمارگان چاپ شده را به عنوان خسارت به دانشگاه تربیت مدرس، تأدیه کند.

ماده ۵: دانشجو تعهد و قبول می کند در صورت خودداری از پرداخت بهای خسارت، دانشگاه می تواند خسارت مذکور را از طریق مراجع قضایی مطالبه و وصول کند؛ به علاوه به دانشگاه حق می دهد به منظور استیفای حقوق خود، از طریق دادگاه، معادل وجه مذکور در ماده ۴ را از محل توقیف کتابهای عرضه شده نگارنده برای فروش، تامین نماید.

ماده ۶: اینجانب سپیده حسینی سنوان دانشجوی رشته فیزیک مقطع کارشناسی ارشد تعهد فوق و ضمانت اجرایی آن را قبول کرده، به آن ملتزم می شوم.

نام و نام خانوادگی: سپیده حسینی سنوان

تاریخ و امضا: ۸۸/۱۱/۶

آیین نامه حق مالکیت مادی و معنوی در مورد نتایج پژوهشهای علمی دانشگاه تربیت مدرس

مقدمه:

با عنایت به سیاستهای پژوهشی و فناوری دانشگاه در راستای تحقق عدالت و کرامت انسانها که لازمه شکوفایی علمی و فنی است و رعایت حقوق مادی و معنوی دانشگاه و پژوهشگران، لازم است اعضای هیأت علمی، دانشجویان، دانش‌آموختگان و دیگر همکاران طرح، در مورد نتایج پژوهشهای علمی که تحت عناوین پایان‌نامه، رساله و طرحهای تحقیقاتی با هماهنگی دانشگاه انجام شده است، موارد زیر را رعایت نمایند:

ماده ۱- حق نشر و تکثیر پایان‌نامه/رساله و درآمدهای حاصل از آنها متعلق به دانشگاه می‌باشد ولی حقوق معنوی پدیدآورندگان محفوظ خواهد بود.

ماده ۲- انتشار مقاله یا مقالات مستخرج از پایان‌نامه/رساله به صورت چاپ در نشریات علمی و یا ارائه در مجامع علمی باید به نام دانشگاه بوده و با تایید استاد راهنمای اصلی، یکی از اساتید راهنما، مشاور و یا دانشجوی مسئول مکاتبات مقاله باشد. ولی مسئولیت علمی مقاله مستخرج از پایان‌نامه و رساله به عهده اساتید راهنما و دانشجو می‌باشد.

تبصره: در مقالاتی که پس از دانش‌آموختگی بصورت ترکیبی از اطلاعات جدید و نتایج حاصل از پایان‌نامه/رساله نیز منتشر می‌شود نیز باید نام دانشگاه درج شود.

ماده ۳- انتشار کتاب و یا نرم‌افزار و یا آثار ویژه حاصل از نتایج پایان‌نامه/رساله و تمامی طرحهای تحقیقاتی کلیه واحدهای دانشگاه اعم از دانشکده‌ها، مراکز تحقیقاتی، پژوهشکده‌ها، پارک علم و فناوری و دیگر واحدها باید با مجوز کتبی صادره از معاونت پژوهشی دانشگاه و بر اساس آیین‌نامه‌های مصوب انجام شود.

ماده ۴- ثبت اختراع و تدوین دانش فنی و یا ارائه یافته‌ها در جشنواره‌های ملی، منطقه‌ای و بین‌المللی که حاصل نتایج مستخرج از پایان‌نامه/رساله و تمامی طرحهای تحقیقاتی دانشگاه باید با هماهنگی استاد راهنما یا مجری طرح از طریق معاونت پژوهشی دانشگاه انجام گیرد.

ماده ۵- این آیین نامه در ۵ ماده در یک تبصره در تاریخ ۸۷/۴/۱ در شورای پژوهشی و در تاریخ ۸۷/۴/۲۳ در هیأت رئیسه دانشگاه به تایید رسید و در جلسه ۸۷/۷/۱۵ شورای دانشگاه به تصویب رسیده و از تاریخ تصویب در شورای دانشگاه لازماً الاجرا است.

((اینجانب سپیده حسینی سنوان دانشجوی رشته فیزیک ورودی سال ۸۶ مقطع ارشد دانشکده علوم پایه متعهد می‌شوم کلیه نکات مندرج در آیین نامه حق مالکیت مادی و معنوی در مورد نتایج مادی و معنوی در مورد نتایج پژوهشهای علمی دانشگاه تربیت مدرس را در انتشار یافته‌های علمی مستخرج از پایان‌نامه/رساله تحصیلی خود را رعایت نمایم. در صورت تخلف از مفاد آیین‌نامه فوق‌الاشعار به دانشگاه وکالت و نمایندگی می‌دهم که از طرف اینجانب نسبت به لغو امتیاز ثبت اختراع بنام بنده و یا هرگونه امتیاز دیگر و تغییر آن به نام دانشگاه اقدام نماید. ضمناً نسبت به جبران فوری ضرر و یا زیان حاصله براساس برآورد دانشگاه اقدام خواهم نمود و بدینوسیله حق هرگونه اعتراض را از خود سلب نمودم))

تاریخ و امضا:

ياسر جان:

دانشماز بلبل شيدا گلستان اولميان يرده

كونول شاد اولماز هرگز، باغ گلستان اولميان يرده

آتام:

او دا داغلار كيمي شأينده نه يازسام ياراشاندير

آنام:

او قارانليقلارا مشعل او ايشيقليلقلارا هادي

حقيقه ايمايه موناډي

ستار:

منه جان-جان ديبه رك، دوشمنه قان-قان دئدي قارداش

سحر:

جوشقونون دا قاني داشدي، منه بير هايلى سس اولدو

هر سسييز بير نفس اولدو

هانيه:

يئنه قارداش ساياغي سؤزلريميز بير ساياق اولدو

امير على:

او بير اوغلان كي، پري لر سو ايچه رلر چاناغيندا

ياد اولسون صفيه آتام:

خان ننه، هاياندا قالدین بئله باشيوا دولانيم نئجه من سني ايتيرديم دا سنين تايين تاپيلماز.

تقدیر و تشکر

احتراماً، از زحمات و راهنمایی‌های ارزشمند اساتید گرامی، جناب آقای دکتر احمد مشاعی و جناب آقای

دکتر مجتبی محمدی نجف‌آبادی تشکر می‌نمایم. لحظه لحظه حضور بنده در کنار ایشان برایم سرشار از

آموخته‌هاست. از جناب آقایان دکتر محمد رضا ابوالحسنی و دکتر احمد یزدانی از دانشگاه تربیت مدرس و

جناب آقای دکتر سعید پاک‌طینت از مرکز پژوهش‌های دانش‌های بنیادی که زحمت داوری این پایان‌نامه را تقبل

فرمودند، قدردانی می‌نمایم.

همچنین از همسر عزیزم که همیشه در کنارم مرا یاری نمود و هرگز تنه‌ایم نگذاشت، از خانواده مهربانم

مخصوصاً پدرم که مشوقم بودند و از خانواده محترم همسر سپاسگزارم.

چکیده

در مدل استاندارد ذرات بنیادی، واپاشی کوارک تاپ به صورت $FCNC^1$ (تغییر طعم از طریق جریان خنثی) مثل $t \rightarrow cH$ در حد نمودارهای درختی حضور ندارند. با این وجود چنین واپاشی‌ها در حد نمودار تک حلقه در مدل استاندارد می‌توانند ظاهر شوند، ولی دارای نسبت شاخه‌ای بسیار کمی می‌باشد ($m_H = 115 \text{ GeV}$ ، $BR(t \rightarrow cH) \leq 10^{-15}$). این مقدار در آزمایشگاه قابل اندازه‌گیری نمی‌باشد. در مدل ماورای مدل استاندارد ابر تقارنی کمینه ($MSSM$) این نسبت شاخه‌ای بسیار بزرگتر خواهد شد (10^{-5})، به طوری که در آزمایشگاه (LHC^2) قابل اندازه‌گیری است. در این پایان‌نامه هدف ما مطالعه پدیده $FCNC$ در بخش کوارک تاپ در راس $t\bar{c}H$ با استفاده از دو قطبی الکتریکی کوارک‌های سنگین (تاپ و افسون)، در یک چارچوب مستقل از مدل می‌باشد.

واژگان کلیدی: مدل استاندارد؛ کوارک تاپ؛ بزون هیگز؛ مدل استاندارد ابر تقارنی کمینه ($MSSM$)

¹ Flavor Changing Neutral Current

² Large Hadron Collider

فهرست مطالب

فصل اول: مدل استاندارد ذرات بنیادی	۱
۱ - ۱ مقدمه	۱
۱ - ۱ - ۱ انواع ذرات و اندرکنش‌ها	۱
۱ - ۲ توصیف میدانی ذرات و اندرکنش‌ها	۳
۱ - ۲ - ۱ معادله <i>Klein-Gordon</i> و معادله دیراک	۳
۱ - ۳ نظریه <i>QED</i>	۴
۱ - ۳ - ۱ ناوردائی پیمانه‌ای و <i>QED</i>	۵
۱ - ۴ تئوری الکتروضعیف	۸
۱ - ۴ - ۱ اسپینورهای راستگرد و چپگرد	۸
۱ - ۴ - ۲ بارهای اندرکنش‌های الکتروضعیف	۱۰
۱ - ۴ - ۳ تئوری میدان‌های پیمانه‌ای	۱۲
۱ - ۴ - ۴ تئوری واینبرگ-سلام	۱۷
۱ - ۴ - ۵ شکست تقارن	۱۷
۱ - ۴ - ۶ بوزون گلدستون	۱۹
۱ - ۴ - ۷ مکانیزم هیگز	۲۱
۱ - ۴ - ۸ میدانهای پیمانه‌ای جرم‌دار	۲۵
۱ - ۵ اندرکنش الکتروضعیف کوارکها	۲۷
۱ - ۵ - ۱ ماتریس <i>CKM</i>	۲۷
۱ - ۶ واپاشی هادرونی برای Z و W^\pm	۳۰
فصل دوم: کوارک تاپ	۳۳
۱-۲ مقدمه	۳۳
۲-۲ کوارک تاپ در مدل استاندارد	۳۴

۳۶.....	۳-۲ تولید کوآرک تاپ
۳۸	۴-۲ واپاشی کوآرک تاپ
۳۸	۱-۴-۲ عناصر ماتریس CKM مربوط به کوآرک تاپ
۳۹	۲-۴-۲ پهنای واپاشی کوآرک تاپ
۳۹	۵-۲ اسپین کوآرک تاپ
۴۱	۶-۲ مکانیزم G.I.M.
۴۴.....	فصل سوم: پدیده‌ی FCNC در کوآرک تاپ
۴۴	۱-۳ مقدمه
۴۵	۲-۳ پدیده FCNC
۴۶.....	۳-۳ لاگرانژی FCNC در چارچوب مستقل از مدل
۵۳	۴-۳ نسبت شاخه‌ای $t \rightarrow c + H$
۵۵	فصل چهارم: نتیجه گیری
۵۶.....	مراجع

فهرست جداول

- ۱-۱ بار اندرکنش‌های الکتروضعیف ۱۰
- ۱-۲ مقادیر آنالیزور اسپین مربوط به محصولات مختلف از واپاشی کوارک تاپ ۴۰

فهرست اشکال

- ۱-۱ سه نسل کوآرک ها و لپتون ها به ترتیب افزایش جرم ۲
- ۲-۱ دیاگرام فاینمن برای یک راس در QED ۵
- ۳-۱ یک فرآیند اساسی در QED : پس زنی الکترونها ۵
- ۴-۱ شکست خودبخودی تقارن ۱۹
- ۵-۱ زاویه واینبرگ بر حسب ثابتهای جفت‌شدگی ۲۶
- ۶-۱ نمونه‌هایی از فرآیندهای تغییر طعم برای کوآرک u ۳۱
- ۷-۱ نمونه‌هایی از فرآیندهای تغییر طعم برای کوآرک c ۳۱
- ۱-۲ ناهنجاری محوری ۳۵
- ۲-۲ واپاشی‌های منجر به تولید کوآرک تاپ ۳۷
- ۳-۲ واپاشی لپتونی کوآرک تاپ در چارچوب سکون کوآرک تاپ ۴۰
- ۴-۲ سهم تک حلقه در واپاشی $K^0 \rightarrow \mu^+ + \mu^-$ در یک نظریه سه کوآرکی ۴۲
- ۵-۲ سهم کوآرک charm در واپاشی $K^0 \rightarrow \mu^+ + \mu^-$ ۴۲
- ۱-۳ فرآیندهای FCNC ۴۴
- ۲-۳ راس tcH ۴۶
- ۳-۳ راس tcH در فضای اندازه حرکت و فضای آرایش ۴۷
- ۴-۳ بکارگیری قواعد فاینمن در تصحیحات تک حلقه‌ی راس tcH ۴۷

فصل اول

مدل استاندارد ذرات بنیادی

۱-۱ مقدمه

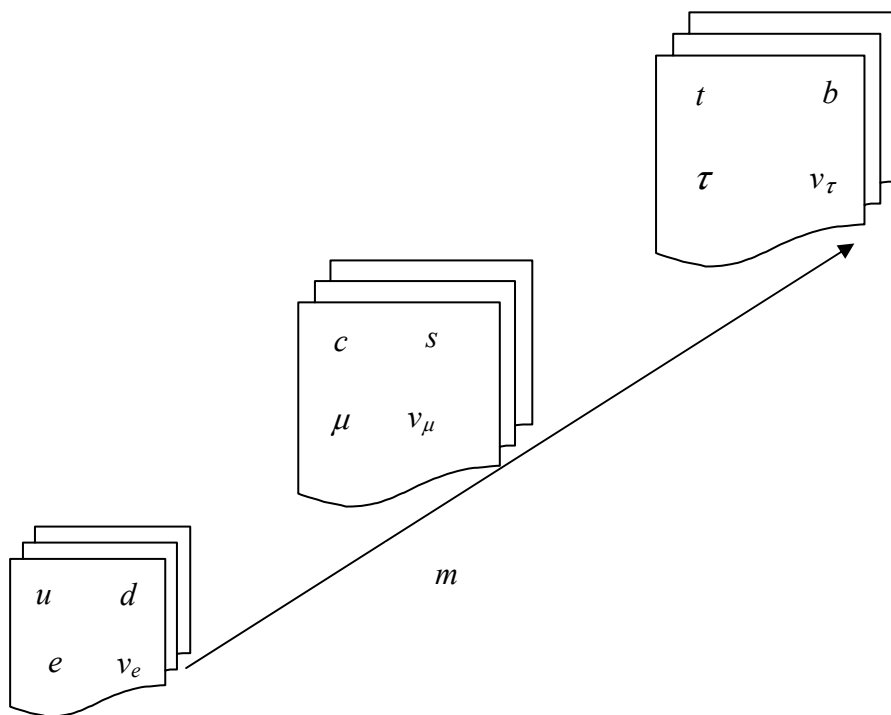
مدل استاندارد یک توصیف برای اندرکنش های بین ذرات با هم است. این مدل یک تئوری میدان کوانتومی است که تئوری های الکتروضعیف و کرومودینامیک کوانتومی را در بر دارد. در مدل استاندارد ۱۶ ذره وجود دارد که ۱۲ ذره ی مادی و ۴ ذره، حامل نیرو هستند.

۱-۱-۱ انواع ذرات و اندرکنش ها

تمام مواد اطراف ما از سه نوع ذره ی بنیادی ساخته شده اند: لپتون ها، کوارک ها و واسطه ها. شش لپتون وجود دارد که بر حسب بار (Q)، عدد الکترونی (L_e)، عدد میونی (L_μ)، و عدد تائو (L_τ) رده بندی می شود. براین اساس لپتونها به سه نسل تقسیم می شوند. همچنین شش آنتی لپتون وجود دارد که تمامی علامتها برعکس است. به همین ترتیب شش طعم کوارک وجود دارد که بسته به بار بالا (u)، پایین (d)، شگفتی (s)، افسون (c)، زیبایی (b) و حقیقت (t) رده بندی شده اند. برای آنتی کوارک تمامی علامتها به علامت مخالف خود تبدیل می شود در ضمن هر کوارک و ضدکوارک به سه نسل یافت می شود. سه نسل کوارک ها و لپتون ها به ترتیب جرم در شکل (۱-۱) نشان داده شده است. سرانجام هر اندرکنشی دارای واسطه ی مخصوص به خود است: فوتون برای نیروی الکترومغناطیسی، دو

W و یک Z برای نیروی ضعیف و گلوئون (که در مدل استاندارد هشت تا از آن وجود دارد) برای نیروی قوی و گراویتون برای نیروی گرانش [۵].

تئوری گلاشو- واینبرگ - سلام نیز یک ذره هیگز را پیش بینی می کند که رویهم ۶۱ ذره وجود خواهد داشت که عبارتند از ۳۶ کوارک و آنتی کوارک (با سه رنگ مختلف)، ۱۲ لپتون و ضدلپتون، یک فوتون، سه ذره $(Z$ و $W^\pm)$ ، ۸ گلوئون و در نهایت یک ذره هیگز. مدل استاندارد یک مدل پیمانهای با گروه پیمانهای $U(1) \otimes SU(2) \otimes SU(3)$ است که اندرکنش بین لپتونها و کوارکها را تعریف می کند. تعیین کننده ترین مسئله در این نظریه مفهوم شکست خودبخودی تقارن است.



شکل (۱-۱) سه نسل کوارک ها و لپتون ها به ترتیب افزایش جرم

۱-۲ توصیف میدانی ذرات و اندرکنش‌ها

۱-۲-۱ معادله Klein-Gordon و معادله دیراک

معادله کلاین-گوردون، حالت نسبی معادله شرودینگر است و برای توصیف ذرات کوانتومی با اسپین صفر به کار می‌رود. در اصل این معادله از این جهت جایگزین معادله شرودینگر شد، که معادله‌ی توصیف‌کننده‌ی ذرات باید ناوردای لورنتزی باشد، در حالیکه معادله‌ی شرودینگر فقط تحت تبدیلات گالیلیه‌ای ناوردا باقی می‌ماند. این معادله به اسم دو فیزیکدان به نام‌های اسکار کلاین و والتر گوردون نامگذاری شده‌است. معادله کلاین-گوردون برای یک ذره آزاد با اسپین صفر به صورت زیر است:

$$\nabla^2 \psi - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = \frac{m^2 c^2}{\hbar^2} \psi \quad (1-1)$$

ایراد اصلی معادله‌ی کلاین-گوردون در وجود جوابهائی با انرژیهای منفی است. اولاً اینکه با وجود چنین جوابهائی احتمال گذار به انرژیهای پائین تر همچنان وجود دارد و این گذار می‌تواند تا انرژی $-\infty$ ادامه یابد، که یک نکته مبهم در مورد این معادله است. ثانیاً، جوابهائی با انرژی منفی متناظر با یک چگالی انرژی منفی هستند که نادرست به نظر می‌رسد، زیرا در این حالت جوابهائی با چگالی احتمال منفی بدست می‌آیند. نکته‌ی مهم این است که نمی‌توان جوابهائی با انرژی منفی را نادیده گرفت. زیرا در این حالت، کامل بودن مجموعه حالت‌های جواب معادله‌ی کلاین-گوردون نقض می‌شود. بنابراین نیاز به معادله‌ی کاملتری برای ذرات با اسپین نیمه صحیح است، که معادله‌ی دیراک می‌باشد.

در پی یافتن معادله‌ی که اندازه مثبت داشته باشد و هامیلتونی ظاهر شده در معادله موج هرمیتی باشد به معادله دیراک دست می‌یابیم که نسبت به مکان و زمان، مرتبه یک می‌باشد. معادله دیراک، تابع موجی ذرات با اسپین نیمه یعنی فرمیون‌ها را (مانند الکترون‌ها) توجیه می‌کند، در حالی که معادله کلاین-گوردون برای ذرات با اسپین صفر (مانند مزون‌ها) در نظر گرفته می‌شود. دیراک همچنین توانست با معادله‌اش، موجودیت ضدماده به خصوص پوزیترون را سه سال قبل از کشف آنها

توسط آزمایش نشان دهد. معادله دیراک در صورتی که هیچ نیروی خارجی وجود نداشته باشد به صورت زیر نوشته می‌شود:

$$\left(i\gamma^\mu \partial_\mu - \frac{mc}{\hbar}\right)\psi = 0 \quad (2-1)$$

در اینجا $\gamma^\mu \partial_\mu$ توسط قاعده جمع اینشتین جمع‌بندی می‌شود و γ^μ ، ماتریس‌های 4×4 هستند که به ماتریس‌های دیراک مشهور هستند.

$$\gamma_0 = \beta = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}; \quad \gamma_k = \beta \alpha_k = \begin{pmatrix} 0 & \sigma_n \\ -\sigma_n & 0 \end{pmatrix} \quad (3-1)$$

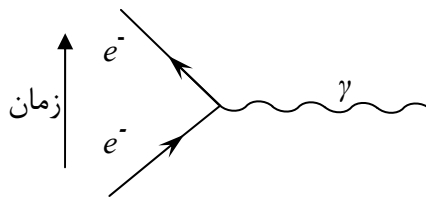
که σ_n ماتریس‌های پائولی است.

۱ - ۳ نظریه QED

کوانتوم الکترودینامیک یا QED اولین تئوری میدان کوانتومی درستی است که توسعه یافته است. این نام اشاره به این دارد که یک تئوری اندرکنش‌های کوانتمی، اندرکنش الکترومغناطیس را توصیف می‌کند. تئوری الکترودینامیک کوانتومی بصورت خلاصه، توصیف نیروهای بین ذرات، با مبادله فوتونی آنها می‌باشد. در الکترودینامیک کوانتومی، نیروی الکترومغناطیسی نتیجه تبادل فوتون مجازی است. ما می‌گوییم «فوتون مجازی» زیرا مستقیم مشاهده نمی‌شوند. فوتون بین دو ذره باردار مبادله می‌شود. اندازه حرکت حمل شده توسط فوتونها، یک پس زدگی بین الکترون‌ها را موجب می‌شود که بوسیله‌ی آن، یک نیروی دافعه اتفاق می‌افتد. ما چنین فرایندهایی را با دیاگرام‌های فاینمن توصیف می‌کنیم. ثابت جفت‌شدگی در دیاگرام‌های فاینمن برای فرایندهای QED، ثابت ساختار ریز است که با α نشان داده می‌شود و مقدار زیر را دارد:

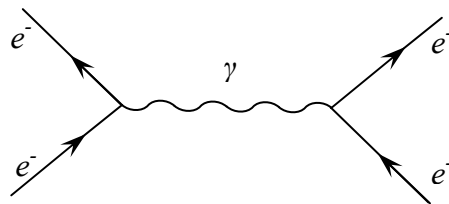
$$\alpha = \frac{e^2}{\hbar c} = \frac{1}{137} \quad (4-1)$$

تمامی پدیده‌های الکترومغناطیسی سرانجام به مرحله اصلی زیر تبدیل می‌شوند:



شکل (۲-۱) دیاگرام فاینمن برای یک راس در QED

شکل (۲-۱) بیان می‌کند: ذره‌ی باردار e وارد می‌شود و فوتون را جذب یا دفع می‌کند و سپس خارج می‌شود. برای توضیح در مورد مراحل پیچیده تر ما دو یا چند گره راس اولیه را به هم وصل می‌کنیم. به عنوان مثال شکل زیر را در نظر می‌گیریم:



شکل (۳-۱) یک فرآیند اساسی در QED : پس زنی الکترونها

در QED این فرآیند پراکندگی مولر نام دارد. اکنون بر این باور هستیم که برهمکنش، بر اثر تبادل یک فوتون است. هر گره در QED معرف یک فاکتور α می‌باشد [۵].

۱-۳-۱ نوردائی پیمانهای و QED

نوردائی پیمانهای ایجاب می‌کند تا لاگرانژی را بررسی کنیم که شامل سه جمله است: یک جمله، لاگرانژین مربوط به میدان الکترومغناطیسی، یک جمله مربوط به لاگرانژین دیراک، که شامل دو جمله (جمله انرژی جنبشی و جمله جرم) است و جمله سوم مربوط به اندرکنش میدانهای

الکترومغناطیس و دیراک می‌باشد. قسمت انرژی جنبشی لاگرانژین برای میدان الکترومغناطیس به شکل زیر است:

$$L_{EM} = -\frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu} \quad (5-1)$$

از معادله دیراک برای لاگرانژین داریم:

$$L_{Dirac} = i\bar{\psi}\gamma^\mu\partial_\mu\psi - m\bar{\psi}\psi \quad (6-1)$$

لاگرانژین مربوط به اندرکنش یک ذره باردار با بار q ، با میدان الکترومغناطیسی به صورت زیر است:

$$L_{int} = -q\bar{\psi}\gamma^\mu\psi A_\mu \quad (7-1)$$

با قرار دادن تمام این جملات با هم، می‌توانیم لاگرانژین کلی را بسازیم که توصیف کننده‌ی میدان الکترومغناطیسی و اندرکنش آن با میدان دیراک یک ذره، مثل الکترون باشد.

$$L = L_{EM} + L_{Dirac} + L_{int} = -\frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu} + i\bar{\psi}\gamma^\mu\partial_\mu\psi - m\bar{\psi}\psi - q\bar{\psi}\gamma^\mu\psi A_\mu \quad (8-1)$$

قسمت دیراک لاگرانژین نسبت به تقارن $U(1)$ سراسری، ناوردا است. اما نسبت به تقارن $U(1)$ موضعی ناوردا نیست. اما ما علاقه‌مند به ناوردایی تحت یک تبدیل موضعی هستیم، تا تئوری میدان کوانتومی، فرضیه نسبیت را برقرار نگه دارد. بطور کلی، مدل استاندارد ذرات بنیادی باید تحت تبدیلات موضعی ناوردا باشد. قسمت انرژی جنبشی نسبت به تقارن موضعی ناوردا نیست:

$$i\bar{\psi}\gamma^\mu\partial_\mu\psi \rightarrow ie^{-i\theta(x)}\bar{\psi}(x)\gamma^\mu\partial_\mu[e^{i\theta(x)}\psi(x)] \neq i\bar{\psi}\gamma^\mu\partial_\mu\psi \quad (9-1)$$

از لحاظ فیزیکی (و از لحاظ تجربی) ما در طبیعت ناوردایی را یافته‌ایم و بنابراین بر ناوردایی نظریه خود پافشاری می‌کنیم. حال بحث این است که چگونه می‌توان ناوردایی را تحت یک تبدیل پیمانه‌ای

موضعی برقرار کرد. یک راه برای این کار، ساختن یک تبدیل از میدان الکترومغناطیسی به شکلی شبیه زیر است:

$$A^\mu \rightarrow A^\mu - \frac{1}{q} \partial^\mu \theta \quad (10-1)$$

این تبدیل جملاتی از انرژی جنبشی را که از ناوردایی پیمانه‌ای موضعی انحراف دارند، حذف می‌کند و قسمت لاگرانژین اندرکنش به صورت زیر در می‌آید:

$$L_{int} = L_{int} + \bar{\psi} \gamma^\mu \psi \partial_\mu \theta \quad (11-1)$$

ما دو تبدیل دیگر را انجام می‌دهیم: تبدیل پیمانه‌ای موضعی $U(I)$ بصورت زیر:

$$\psi(x) \rightarrow e^{i\theta(x)} \psi(x) \quad (12-1)$$

و تبدیل جدیدی که ناوردایی را نگه می‌داشت، رابطه‌ی (10-1) است.

ما ناوردایی را با تبدیلات بالا حفظ می‌کنیم، البته به شرطی که مشتق هموردا را به صورت زیر معرفی کنیم:

$$D_\mu = \partial_\mu + iqA_\mu \quad (13-1)$$

این اصلاح عملگر مشتق، به نام دستور جفت‌شدگی کمینه خوانده می‌شود. از اینرو جمله زیر تحت یک تبدیل $U(I)$ موضعی، ناوردا است:

$$\bar{\psi} \gamma^\mu D_\mu \psi \quad (14-1)$$

با در نظر گرفتن نحوه تبدیل A_μ تحت یک تبدیل پیمانه‌ای لورنتز، می‌توان به منشا اصلی مشتق هموردا پی برد. این دلیل علاقه‌ی ما به حفظ ناوردایی تحت تبدیلی به شکل رابطه‌ی (10-1) است:

این تبدیل لاگرانژی را بدست می‌دهد که تحت یک تبدیل لورنتز پیمانه‌ای ناوردا خواهد بود [8].

۱-۴ تئوری الکتروضعیف

۱-۴-۱ اسپینورهای راستگرد و چپگرد

ابتدا مفهوم اسپینورهای راستگرد و چپگرد را بررسی می‌کنیم. ما اسپینور دیراک را به صورت دو مولفه در نظر می‌گیریم. مولفه بالا، اسپینور راستگرد و مولفه پایین، اسپینور چپگرد می‌باشد.

$$\psi = \begin{pmatrix} \psi_R \\ \psi_L \end{pmatrix} \quad (15-1)$$

هر کدام از مولفه‌های ψ_R و ψ_L خودشان دو مولفه‌ای هستند. می‌توان مولفه‌های راستگرد و چپگرد میدان دیراک ψ را با استفاده از عملگر مرکب از ماتریس یکانی و ماتریس γ_5 از هم جدا کرد. این عملگر یک ماتریس 4×4 به صورت زیر است:

$$\gamma_5 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (16-1)$$

مولفه‌های راستگرد و چپگرد ψ را از هم جدا می‌کنیم:

$$\frac{1}{2}(1 - \gamma_5)\psi = \frac{1}{2} \left[\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \right] \psi = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \psi \quad (17-1)$$

$$\frac{1}{2}(1 - \gamma_5)\psi = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_R \\ \psi_L \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \psi_L \end{pmatrix} = \psi_L \quad (18-1)$$

$$\frac{1}{2}(1 + \gamma_5)\psi = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_R \\ \psi_L \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \psi_R \\ 0 \end{pmatrix} = \psi_R \quad (19-1)$$

مولفه‌های میدان دیراک به صورت زیر بدست می‌آید:

$$\psi = \begin{pmatrix} \psi_R \\ \psi_L \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \psi_L \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \psi_R \\ 0 \end{pmatrix} = \psi_L + \psi_R \quad (20-1)$$