

گروه فیزیک



دانشگاه حکیم سبزواری

دانشکده علوم پایه

پایان نامه برای دریافت درجه کارشناسی ارشد در رشته فیزیک
گرایش ذرات بنیادی

تبدیلات ابرتقارنی در ابرفضای ناجابجایی

استاد راهنما:

آقای دکتر احمد فرزانه کرد

استاد مشاور:

آقای دکتر سید علی اصغر علوی

پژوهشگر:

نرجس قاسم پور

دی ۱۳۹۲

سوگند نامه دانش آموختگان دانشگاه حکیم سبزواری

اینک که به خواست آفریدگار پاک، کوشش خویش و بهره‌گیری از دانش استادان و سرمایه‌های مادی و معنوی این مرز و بوم، توشه‌ای از دانش و خرد گردآورده‌ام، در پیشگاه خداوند بزرگ سوگند یاد می‌کنم که در به‌کارگیری دانش خویش، همواره بر راه راست و درست گام بردارم. خداوند بزرگ، شما شاهدان، دانشجویان و دیگر حاضران را به عنوان داورانی امین گواه می‌گیرم که از همه دانش و توان خود برای گسترش مرزهای دانش بهره‌گیرم و از هیچ کوششی برای تبدیل جهان به جایی بهتر برای زیستن، دریغ نورزم. پیمان می‌بندم که همواره کرامت انسانی را در نظر داشته باشم و همنوعان خود را در هر زمان و مکان تا سر حد امکان یاری دهم. سوگند می‌خورم که در به‌کارگیری دانش خویش به کاری که با راه و رسم انسانی، آیین پرهیزگاری، شرافت و اصول اخلاقی برخاسته از ادیان بزرگ الهی، به ویژه دین مبین اسلام، مبیانت دارد دست نیازم. همچنین در سایه اصول جهان شمول انسانی و اسلامی، پیمان می‌بندم از هیچ کوششی برای آبادانی و سرافرازی میهن و هم‌میهنانم فروگذاری نکنم و خداوند بزرگ را به یاری طلبم تا همواره در پیشگاه او و در برابر وجدان بیدار خویش و ملت سرافراز، بر این پیمان تا ابد استوار بمانم.

نام و نام خانوادگی: نرجس قاسم‌پور

تاریخ و امضا:

تأییدی صحت و اصالت نتایج

باسمه تعالی

اینجانب نرجس قاسم پور به شماره دانشجویی ۹۰۱۳۷۳۱۰۱۷ دانشجوی رشته فیزیک مقطع تحصیلی کارشناسی ارشد تأیید می‌نمایم که کلیه نتایج این پایان‌نامه حاصل کار اینجانب و بدون هرگونه دخل و تصرف است و موارد نسخه‌برداری شده از آثار دیگران را با ذکر کامل مشخصات منبع ذکر کرده‌ام. در صورت اثبات خلاف مندرجات فوق، به تشخیص دانشگاه مطابق با ضوابط و مقررات حاکم (قانون حمایت از حقوق مؤلفان و مصنفان و قانون ترجمه و تکثیر کتب و نشریات و آثار صوتی، ضوابط و مقررات آموزشی، پژوهشی و انضباطی ...) با اینجانب رفتار خواهد شد و حق هرگونه اعتراض در خصوص احقاق حقوق مکتسب و تشخیص و تعیین تخلف و مجازات را از خویش سلب می‌نمایم. در ضمن، مسؤولیت هرگونه پاسخگویی به اشخاص اعم از حقیقی و حقوقی و مراجع ذیصلاح (اعم از اداری و قضایی) به عهده‌ی اینجانب خواهد بود و دانشگاه هیچ‌گونه مسؤولیتی در این خصوص نخواهد داشت.

نام و نام خانوادگی: نرجس قاسم پور

تاریخ و امضا:

مجوز بهره‌برداری از پایان‌نامه

بهره‌برداری از این پایان‌نامه در چهارچوب مقررات کتابخانه و با توجه به محدودیتی که توسط استاد راهنما

به شرح زیر تعیین می‌شود، بلامانع است:

- بهره‌برداری از این پایان‌نامه برای همگان بلامانع است.
- بهره‌برداری از این پایان‌نامه با اخذ مجوز از استاد راهنما، بلامانع است.
- بهره‌برداری از این پایان‌نامه تا تاریخ ممنوع است.

استاد راهنما: آقای دکتر احمد فرزانه کرد

تاریخ:

امضا:

ماحصل آموخته هایم را تقدیم می کنم به آنان که مهر آسمانی شان آرام بخش آلام زمینی ام است

به استوارترین تکیه گاهم، دستان پرمهر **پدرم**

به سبزترین نگاه زندگیم، چشمان سبز **مادرم**

که هرچه آموختم در مکتب عشق شما آموختم و هرچه بکوشم قطره ای از دریای بی کران مهربانیتان را سپاس
نتوانم بگویم.

امروز هستی ام به امید شماست و فردا کلید باغ بهشتم رضای شما
ره آوردی گران سنگ تر از این ارزان نداشتم تا به خاک پایتان نثار کنم، باشد که حاصل تلاشم نسیم گونه غبار
خستگیان را بزداید.

قدردانی

سپاس خداوندگار حکیم را که با لطف بی‌کران خود، آدمی را زیور عقل آراست.
در ابتدا وظیفه‌ی خود می‌دانم که از پدر و مادر بزرگوار و عزیزم کمال تشکر را داشته باشم. همچنین قدردان کمک‌های خواهران دلسوز و مهربان و برادران عزیزم می‌باشم.
تهیه و نگارش این مجموعه را مرهون زحمات استاد بزرگوارم جناب آقای دکتر احمد فرزانه کرد میدانم که در تمام مراحل انجام این پایان‌نامه همواره با صبر و دقت بسیار مرا از راهنمایی‌های ارزشمند خویش بهره‌مند ساختند.
همچنین جا دارد از جناب آقای دکتر سید علی اصغر علوی، مشاور محترم و جناب آقای محسن حدادی مقدم، تشکر و قدردانی نمایم چرا که بدون راهنمایی‌های ایشان تامين این پایان‌نامه بسیار مشکل مینمود.



فرم چکیده پایان نامه‌ی دوره‌ی تحصیلات تکمیلی

مدیریت تحصیلات تکمیلی

نام خانوادگی دانشجو: قاسمپور	نام: نرجس	شماره	دانشجویی:
استاد راهنما: دکتر احمد فرزانه کرد	استاد مشاور: دکتر سید علی اصغر علوی	۹۰۱۳۷۳۱۰۱۷	
دانشکده: علوم پایه	رشته: فیزیک	گرایش: ذرات بنیادی	
مقطع: کارشناسی ارشد	تاریخ دفاع: ۱۳۹۲/۱۰/۲۵	تعداد صفحات: ۱۵۰	
عنوان پایان نامه: تبدیلات ابرتقارنی در ابرفضای ناجابجایی			
کلید واژه‌ها: ابرتقارن، ابرفضای ناجابجایی، بازبهنجارپذیری			
چکیده:			
<p>در دهه های اخیر نظریه های مختلفی در ابرفضای ناجابجایی معرفی و مورد مطالعه قرار گرفته اند از جمله نظریه پیمانان ای ابرتقارنی. چنین نظریه هایی غیرهرمیتی بوده و فقط نیمی از ابرتقارنی $N = 1$ را دارا هستند و بصورت نظریه های پیمانان ای ابرتقارنی $N = \frac{1}{2}$ معرفی می شوند. مشکل این نظریه ها این است که به صورت قدرتمند بازبهنجارپذیر نیستند، درحالی که عقیده براین است با اضافه کردن تعداد محدودی از عبارات به لاگرانژی واگرایی های موجود در تمام مراتب قابل حذف هستند.</p> <p>در این پایان نامه بازتعریفی از دو میدان پیمانان ای \bar{F} و میدان فرمیونی پیمانان ای λ را خواهیم داشت که باعث اضافه شدن تعدادی جمله به لاگرانژی می شود و این در حالی است که ناوردایی لاگرانژی تحت تبدیلات پیمانان ای و ابرتقارنی برقرار خواهد بود. با در نظر گرفتن تصحیحات تابشی به محاسبه واگرایی های موجود در نظریه در تقریب مرتبه اول می پردازیم. و سپس به کمک تکنیک های بازبهنجارپذیری، اثبات خواهیم کرد که نظریه بازبهنجارپذیر است.</p>			

فهرست مطالب

ج	فهرست جداول
ه	فهرست تصاویر
۲	مقدمه
۳	فصل ۱: نظریه پیمانه‌ای ابرتقارن $N = 1$
۳	۱-۱ مقدمه
۵	۱-۱-۱ وحدت همراه با گرانش
۵	۲-۱ جبر ابرتقارنی
۸	۳-۱ تبدیلات ابرتقارن
۸	۱-۳-۱ ابرفضا
۹	۲-۳-۱ ابرانتقال
۹	۳-۳-۱ ابرمیدان
۱۳	۴-۳-۱ تبدیلات تقارنی در فرمالیزم ابرمیدان
۱۸	۴-۱ لاگرانژی ابر تقارنی
۲۰	فصل ۲: نظریه پیمانه‌ای ابرتقارن در ابرفضای ناجابجایی
۲۰	۱-۲ مقدمه
۲۱	۲-۲ ابرفضای ناجابجایی
۲۳	۱-۲-۲ ابرفضای تغییر شکل یافته
۲۵	۳-۲ تبدیلات پیمانه‌ای تغییر شکل یافته
۲۶	۱-۳-۲ تبدیلهای پیمانه‌ای ابرمیدان برداری
۲۷	۲-۳-۲ تبدیلهای پیمانه‌ای ابرمیدان‌های کایرالی و آنتی کایرالی

۲۸	تبدیل‌های ابرتقارنی تغییر شکل یافته	۴-۲
۲۸	تبدیل‌های ابرتقارنی ابرمیدان برداری	۲-۴-۱
۲۹	تبدیلات ابرتقارنی ابرمیدان‌های کایرالی و آنتی کایرالی	۲-۴-۲
۳۰	بسط لاگرانژی در ابرفضای ناجابجایی	۵-۲
۳۲	محاسبه تقریب مرتبه‌ی اول توابع N نقطه‌ای در نظریه پیمان‌های ابرتقارنی $N = \frac{1}{p}$	فصل ۳:
۳۲	مقدمه	۱-۳
۳۲	لاگرانژی و قواعد فاینمن	۲-۳
۳۶	لاگرانژی نظریه پیمان‌های $U(N)$	۳-۳
۳۸	محاسبه رأس‌ها و انتشارگرها در نظریه پیمان‌های $SU(N) \times U(1)$	۴-۳
۴۴	بازبهنجارپذیری	۵-۳
۴۹	بازبهنجارپذیری نظریه پیمان‌های ابرتقارنی $N = \frac{1}{p}$	۶-۳
۴۹	۱-۶-۳ (الف) محاسبات مربوط به نمودارهای تک حلقه برای $\mathcal{L}_{C=0}$	
۵۲	۲-۶-۳ (ب) بررسی بازبهنجارپذیری لاگرانژی \mathcal{L}_C	
۶۶	محاسبات	فصل ۴:
۱۲۰	نتیجه‌گیری و پیشنهادات	فصل ۵:
۱۲۳	مراجع	
۱۲۶	روابط جبری مربوط به نظریه‌ی پیمان‌های ابرتقارن $N = 1$	فصل آ:
۱۳۳	قواعد جبری در ابرفضای ناجابجایی	پیوست ب:
۱۴۵	روابط بین ماتریس‌های سیگما	پیوست پ:
۱۴۷	روابط فاینمن	پیوست ت:
۱۴۸	انتگرال‌های d بعدی در فضای مینکوفسکی	پیوست ث:
۱۵۰	جبر گروه $U(N)$	پیوست ج:

فهرست جداول

- ۱-۳ انتشارگرهای موجود در لاگرانژی نظریه $SU(N) \times U(1)$ ابرتقارن $\frac{1}{2}$ $N =$ ۶۲
- ۲-۳ رأس های موجود در لاگرانژین اصلی نظریه $SU(N) \times U(1)$ ابرتقارن $\frac{1}{2}$ $N =$ ۶۳
- ۳-۳ رأس های موجود در لاگرانژی اصلی نظریه $SU(N) \times U(1)$ ابرتقارن $\frac{1}{2}$ $N =$ ۶۴
- ۴-۳ رأس های موجود در لاگرانژی اصلی نظریه $SU(N) \times U(1)$ ابرتقارن $\frac{1}{2}$ $N =$ ۶۵
- ۱-۴ رأس های موجود در لاگرانژی اضافه شده نظریه $SU(N) \times U(1)$ ابرتقارن $\frac{1}{2}$ $N =$ ۷۱
- ۲-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۱-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۷۸
- ۳-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۱-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۷۸
- ۴-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۲-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۸۴
- ۵-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۲-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۸۵
- ۶-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۳-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۹۰
- ۷-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۳-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۹۰
- ۸-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۴-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۹۴
- ۹-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۴-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۹۴
- ۱۰-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۵-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۹۹
- ۱۱-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۵-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۱۰۰
- ۱۲-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۵-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۱۰۰
- ۱۳-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۵-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۱۰۱
- ۱۴-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۶-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۱۰۴
- ۱۵-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۶-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۱۰۴
- ۱۶-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۷-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۱۰۷
- ۱۷-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۷-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ ۱۰۸
- ۱۸-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۸-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اصلی ۲۰-۳ ۱۱۲

۱۹-۴ پاسخ نهایی نمودارهای شکل ۸-۴ با استفاده از راسهای لاگرانژی اضافه شده ۶-۴ . . . ۱۱۳

فهرست تصاویر

۳۶	۱-۳	رأس مربوط به لاگرانژی برهمکنش ۱۹-۳
۴۰	۲-۳	نمایش فاینمن میدان برداری
۴۰	۳-۳	نمایش فاینمن میدان گیجینو
۴۱	۴-۳	نمایش فاینمن میدان‌های کمکی
۴۱	۵-۳	نمایش فاینمن میدان اسپینوری
۴۲	۶-۳	نمایش فاینمن میدان اسکالر
۴۳	۷-۳	نمایش فاینمنی برهمکنش
۴۳	۸-۳	نمایش فاینمنی برهمکنش
	۱-۴	نمودارهای با یک خط خارجی پیمانه ای و دو خط خارجی فرمیونی پیمانه ای، همراه با یک مکان ناجابجایی C که با • مشخص شده است.
۷۲	۲-۴	نمودارهای با دو خط پیمانه ای و دو خط خارجی فرمیونی پیمانه ای، همراه با یک مکان ناجابجایی C که با • مشخص شده است.
۷۹	۳-۴	نمودارهای با چهار خط خارجی فرمیونی پیمانه ای، همراه با یک مکان ناجابجایی C یا دو مکان
۸۶	۴-۴	نمودارهای با یک خط خارجی فرمیونی پیمانه ای، یک خط خروجی اسکالر و یک خط ورودی ناجابجایی $ C ^2$ که با • مشخص شده است.
۹۱	۵-۴	اسپینوری همراه با یک مکان ناجابجایی C که با • مشخص شده است.
۹۶	۶-۴	نمودارهای با یک خط پیمانه ای، همراه با یک مکان ناجابجایی C که با • مشخص شده است.
۱۰۲	۷-۴	نمودارهای با دو خط پیمانه ای، یک خط خروجی اسکالر و یک میدان کمکی ورودی همراه با یک مکان ناجابجایی C که با • مشخص شده است.
۱۰۵		نمودارهای با دو خط پیمانه ای، یک خط خروجی اسکالر و یک میدان کمکی ورودی همراه با یک مکان ناجابجایی C که با • مشخص شده است.

۸-۴ نمودارهای با دو خط خارجی فرمیونی پیمانه ای، یک خط خروجی اسکالر و یک میدان کمکی
ورودی همراه با یک مکان ناجابجایی C یا با دو مکان ناجابجایی $|C|^2$ که با ● مشخص شده است. ۱۰۹

مقدمه

پیشرفت‌های اخیر در فیزیک ذرات، قبل از پیدایش نظریه‌ی ریسمان، در سالهای ۱۹۷۰ تحت عنوان ابرتقارنی^۱ مطرح شد. ابرتقارن یک تقارن بین فرمیون‌ها و بوزون‌هاست. فرمیون‌ها ذراتی با اسپین نیمه صحیح اند، در حالیکه بوزون‌ها ذراتی با اسپین صحیح معرفی می‌شوند. این ذرات در نظریه به وسیله‌ی عملگرهای ابرتقارنی Q به صورت زیر به یکدیگر تبدیل می‌شوند:

$$Q|fermion\rangle = |boson\rangle$$

$$Q|boson\rangle = |fermion\rangle$$

نظریه پیمان‌ای ابرتقارنی در دو ابرفضای جابجایی و ناجابجایی مورد بررسی قرار می‌گیرد. برای ابرفضای جابجایی رابطه‌ی غیر چادجابجایی مولفه‌های گراسمنی بصورت زیر را خواهیم داشت و نظریه با عنوان نظریه پیمان‌ای $N = 1$ معرفی می‌شود:

$$\{\theta^\alpha, \theta^\beta\} = 0$$

ابرفضای ناجابجایی ابرفضایی است که پادجابجایی مختصه‌های گراسمنی در آن مخالف صفر است و معرف این ابرفضا رابطه‌ی پادجابجایی زیر خواهد بود، به این ترتیب نظریه با عنوان نظریه‌ی پیمان‌ای ابرتقارنی $N = \frac{1}{4}$ معرفی می‌شود [۲۷، ۸]:

$$\{\theta^\alpha, \theta^\beta\}_* = C^{\alpha\beta}$$

نظریه میدان در این ابرفضا شامل جملاتی از ابرمیدان‌هایی است که با ضرب ستاره معرفی می‌شوند. وجود

^۱SuperSymmetry

ضرب ستاره در این ابرفضا باعث می شود لاگرانژی اصلی جملاتی با پارامتر ناجابجایی C را داشته باشد و بصورت شکلی متفاوت از لاگرانژی در ابرفضای جابجایی معرفی شود.

برای محاسبه ی دامنه پراکندگی های موجود در نظریه ی ابرتقارنی از روشهای اختلالی وابسته به زمان بهره می گیریم. به این ترتیب مطلوب ما از طریق محاسبه ی توابع گرین چند نقطه ای بدست خواهد آمد که این توابع خود را بصورت نمودارهای تک حلقه، دو حلقه و... معرفی می شوند. تعداد این حلقه ها بستگی به میزان تصحیحات تابشی دارد که خود از نظریه ی اختلال ناشی شده است. در برخی موارد نتایج حاصل از نمودارها غیرمنطقی به نظر می رسند چرا که با در نظر گرفتن تقریبهای اختلالی، جواب های ما دارای واگرایی های خواهند بود. بنابراین باید راه حلی بیابیم تا بتوان واگرایی ها را در هر مرتبه ای، از نظریه خارج کرد. فرآیند حذف واگرایی با عنوان فرآیند بازهنجارپذیری معرفی می شود [۳۲، ۱].

اخیرا بازهنجارپذیری نظریه میدان های ناجابجایی توجه بسیاری را به خود معطوف کرده است. به نظر می رسد این نظریه ها بصورت قدرتمند امکان بازهنجارپذیری را نداشته باشند در حالی که مطالعات صورت گرفته در این زمینه بیان می کنند با اضافه کردن جملاتی به لاگرانژی بازهنجارپذیری نظریه در تمامی مراتب امکان پذیر است [۱۲].

خلاصه ای از مباحث مطرح شده در این پایان نامه بصورت زیر معرفی شده است:

در فصل اول ابتدا به معرفی نظریه ی ابرتقارن می پردازیم و پس از آن مفاهیم ابرفضا، ابرانتقال و ابرمیدان را معرفی خواهیم کرد و در انتها تبدیلات ابرتقارنی و پیمانانه ای نظریه ی ابرتقارنی در ابرفضای جابجایی و لاگرانژی نظریه را مورد بررسی و محاسبه قرار می دهیم.

در فصل دوم ابرفضای ناجابجایی را معرفی می کنیم و پس از بیان جبر حاکم بر این ابرفضا، تبدیلات ابرتقارنی و پیمانانه ای مولفه های میدان موجود در نظریه را معرفی و به محاسبه ی آنها می پردازیم و در انتها لاگرانژی را در این ابرفضا معرفی می کنیم.

در فصل سوم پس از معرفی لاگرانژی نظریه در گروه $U(N)$ در ابرفضای ناجابجایی به محاسبه رأس های لاگرانژی و انتشارگرهای می پردازیم. نمونه ای از واگرایی حاصل از نمودار تک حلقه ای را محاسبه می کنیم و فرآیند بازهنجارپذیری را بیان می کنیم و بحث خود را بر روی این مبحث معطوف می کنیم.

در فصل چهارم که اصلی ترین قسمت پایان نامه است، با بازتعریف دو میدان پیمانانه ای و فرمیونی پیمانانه ای و جایگذاری آنها در لاگرانژی، لاگرانژی جدیدی بدست می آید که شامل قواعد فاینمن جدیدی است به این ترتیب به محاسبه تمامی نمودارهای تک حلقه ای برای نظریه ی پیمانانه ای $N = \frac{1}{p}$ با استفاده از قواعد فاینمن جدید می پردازیم و پس از آن فرآیند بازهنجارپذیری را باز نویسی می کنیم و بازهنجارپذیری بودن یا غیر قابل بازهنجارپذیری بودن نظریه ی مذکور را در تقریب مرتبه ی اول مورد بررسی قرار می دهیم.

فصل ۱

نظریه پیمانه ای ابرتقارن $N = ۱$

۱-۱ مقدمه

نظریه میدانهای ابرتقارنی^۱ نه تنها نقش مهمی در توسعه فیزیک نظری داشته، بلکه در سه دهه اخیر تاثیر عمیقی روی فیزیک ذرات بنیادی تجربی نیز گذاشته است. به نظر می‌رسد نظریه ابرتقارن برای اولین بار در متون نظریه ریسمان^۲ در دهه هفتاد ظاهر شده است و در آن زمان بیشتر به عنوان ابزار نظری خالص در نظر گرفته می‌شد، در اندک زمانی متوجه شدند که می‌توان نظریه ابرتقارن را به صورت یک تقارن برای نظریه میدان کوانتومی در نظر گرفت و از آن در مطالعه فیزیک ذرات بنیادی استفاده نمود. ایده‌ی اساسی پیدایش این نظریه، وحدت میان تمام نیروهای طبیعت است که این وحدت در فواصل بسیار کوچک در حد طول پلانک $l_p = \sqrt{\frac{\hbar}{c^3}} \simeq 10^{-35} m$ اتفاق می‌افتد [۲].

نظریه ابرتقارن شامل دو دسته از ذرات، بوزون‌ها و فرمیون‌ها، است که تاکنون از بنیاد متفاوت فرض شده‌اند، چرا که اندازه‌ی اسپین‌شان آنها را از همدیگر متمایز می‌سازد. به این ترتیب می‌توان ابرتقارن را اینگونه تعریف کرد: "ابرتقارن عملیاتی است که بوزون‌ها را به فرمیون‌ها تبدیل می‌کند، و برعکس". تبدیلات ابرتقارن توسط عملگرهایی حاصل می‌شوند که حالت فرمیونی را به بوزونی و برعکس، تبدیل می‌کند:

$$Q|fermion\rangle = |boson\rangle$$

$$Q|boson\rangle = |fermion\rangle$$

^۱Supersymmetric Field Theory

^۲String

Q عملگری است که فقط اسپین ذرات را تغییر می‌دهد اما انرژی و تکانه ذره را بدون تغییر باقی می‌گذارد، یعنی اگر عملگر Q روی یک حالت بوزونی اثر کند، حالت نهایی یک فرمیون است که انرژی و تکانه فرمیون با حالت بوزونی برابر است. [۴، ۱]

۱-۱-۱ وحدت همراه با گرانش

بوزونی که گرانش کوانتومی را توصیف می‌کند گراویتون با اسپین ۲ است، درحالی که دیگر بوزونهای پیمانه ای (فوتون، گلوئون، بوزون های ضعیف Z و W) اسپین ۱ دارند. با شروع از حالت گراویتون اسپین ۲، همراه با مولدهای ابرتقارنی به زنجیره حالت‌های زیر می‌رسیم:

$$Spin_2 \rightarrow Spin_{\frac{3}{2}} \rightarrow Spin_1 \rightarrow Spin_{\frac{1}{2}} \rightarrow Spin_0$$

بنابراین وحدت بنیادی بین ماده (فرمیون ها) با نیروهای طبیعی (بوزون ها) از جستجوی یکسان سازی گرانشی با دیگر برهمکنش‌ها حاصل می‌شود.

علاوه بر مسئله وحدت نیروها نظریه ابرتقارن پاسخگوی دیگر مسائل مدل استاندارد است از جمله: وحدت میان جفت شدگی پیمانه ای^۳، مسئله سلسله مراتب^۴، اختر فیزیک و کیهان شناسی^۵ (ماده تاریک^۶) و.... [۱۴]

۲-۱ جبر ابرتقارنی

ساختار یک گروه با جبر آن تعیین می‌شود. جبری که ابرتقارن را توصیف می‌کند، جبر لی تعمیم یافته است که در توافق کامل با نظریه میدان کوانتومی نسبی است.

جبر لی، توصیف کننده ی گروه لورنتس است و می‌توان آن را به فرم کلی زیر نوشت:

$$[M_{\mu\nu}, M_{\rho\sigma}] = i(g_{\nu\rho}M_{\mu\sigma} - g_{\mu\rho}M_{\nu\sigma} + g_{\mu\sigma}M_{\nu\rho} - g_{\nu\sigma}M_{\mu\rho}) \quad (1-1)$$

^۳Unification of gauge couplings

^۴Solution to the hierarchy problem

^۵Astrophysics and Cosmology

^۶Dark matter

اما گروه مناسب برای توصیف فیزیک ذرات چیست؟

گروه تقارنی همگن لورنتس^۷ شامل عملگرهای اندازه حرکت زاویه ای و خیز^۸ می باشد ولی عملگر انتقال در این گروه تقارنی قرار نمی گیرد، از این رو باید از گروه عملگر لورنتس که به گروه پوانکاره^۹ معروف می باشد و شامل تمام عملگرهای فوق می باشد استفاده کرد.

جبر گروه پوانکاره، با اضافه کردن عملگر انتقال p به جبر گروه لی به صورت زیر معرفی می شود [۲۶]:

$$[P_\mu, P_\nu] = 0 \quad [P_\mu, M_{\rho\sigma}] = 0 \quad (۲-۱)$$

اما ابرتقارن یک بسط از تقارن های مشهور فضا - زمانی است که علاوه بر عملگرهای فوق، شامل عملگر Q نیز می باشد. بنابراین جبر ابرتقارن تعمیمی از جبر پوانکاره است که نمایش های مختلف با اسپین های متفاوت را به هم مربوط می کند. رابطه ی کلیدی توسط پادجایایی زیر داده می شود [۲۸]:

$$\{Q_\alpha, \bar{Q}_{\dot{\alpha}}\} = 2\sigma_{\alpha\dot{\alpha}}^\mu P_\mu \quad (۳-۱)$$

رابطه ۳-۱ به این معناست که ذرات درون ابرچندتایی باید جرم یکسانی داشته باشند.

بر این اساس گروه ابرتقارن، شامل مولدهای بوزونی B ، مولدهای فرمیونی F ، مولدهای انرژی تکانه P ، مولد تبدیلات لورنتس $M_{\mu\nu}$ و تعداد متناهی از B_r ها (مولدهای اسکالر لورنتس که متعلق به جبر لی یک گروه فشرده هستند) می باشد. بطور خلاصه این عملگرها در جبر لی تعمیم یافته، باید روابط زیر را برآورده کنند:

$$[B, B] = B \quad [B, F] = F \quad \{F, F\} = B \quad (۴-۱)$$

$$[P_\mu, B_r] = [M_{\mu r}, B_r] = 0 \quad (۵-۱)$$

با ترکیب جبر پوانکاره و جبر تقارن داخلی، به جبر لی ابرپوانکاره که ساختار ابرتقارن را تشکیل می دهد، خواهیم رسید. در این پایان نامه ساده ترین بسط از ابرتقارن را در نظر می گیریم؛ یعنی فرض می کنیم فقط یک جفت مولد اسپینوری وجود داشته باشد $N = 1$ ، به این ترتیب یک نظریه ابرتقارن ساده یا توسعه نیافته

^۷Homogeneous

^۸Boost

^۹poincare

خواهیم داشت که حداقل تعداد ذرات را شامل می شود؛ در حالیکه اگر $N > 1$ باشد، آنگاه ابرتقارن توسعه یافته^{۱۰} داریم. معادلات زیر توصیف کننده جریان ابرتقارن هستند:

$$[Q_\alpha, P_\mu] = [\bar{Q}_{\dot{\alpha}}, P_\mu] = 0 \quad (6-1)$$

$$[Q_\alpha, M_{\mu\nu}] = \frac{1}{4}(\sigma_{\mu\nu})_\alpha^\beta Q_\beta \quad (7-1)$$

$$[\bar{Q}_{\dot{\alpha}}, M_{\mu\nu}] = -\frac{1}{4}\bar{Q}_{\dot{\beta}}(\bar{\sigma}_{\mu\nu})_{\dot{\alpha}}^{\dot{\beta}} \quad (8-1)$$

$$\{\bar{Q}_{\dot{\alpha}}, \bar{Q}_{\dot{\beta}}\} = 0 \quad (9-1)$$

$$[Q_\alpha, R^\alpha] = [\bar{Q}_{\dot{\alpha}}, R^\alpha] = 0 \quad (10-1)$$

در این روابط R^α مولدهای تقارن داخلی و $\alpha, \dot{\alpha}, \beta, \dot{\beta}$ اندیس های اسپینوری هستند که مقادیر ۱ و ۲ را می گیرند [۲۶].

از معادله ۳-۱ مولدهای ابرتقارنی $\bar{Q}_{\dot{\alpha}}, Q_\alpha$ را به صورت زیر در نظر می گیریم:

$$\begin{cases} iQ_\alpha = -i\frac{\partial}{\partial\theta^\alpha} - \sigma_{\alpha\dot{\alpha}}^\mu \bar{\theta}^{\dot{\alpha}} \partial_\mu \\ i\bar{Q}_{\dot{\alpha}} = i\frac{\partial}{\partial\bar{\theta}^{\dot{\alpha}}} - \theta^\alpha \sigma_{\alpha\dot{\alpha}}^\mu \partial_\mu \end{cases} \quad (11-1)$$

در این جا θ^α و $\bar{\theta}^{\dot{\alpha}}$ مولفه های گراسمنی^{۱۱} هستند.

^{۱۰}Extended

^{۱۱}Grassmanian component