

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

ستایش و سپاس

در ابتدای سخن حمد و ثنای محبوب رابه جای می آورم و کلام راباستایش خدای مهربان آغاز می کنم. اکنون که باعنایت خداوندتوفیق اتمام این رساله نصیبم شد شایسته است مراتب سپاس و بندگی رابجای آورم.

از استاد ارجمند جناب آقای دکتر محمود وحید تکوک که همواره باراهنمایی های ارزنده شان راه گشای من بودند و در طی این مدت زحمات فراوانی رامتحمل شدند ، بسیار سپاس گزارم.

همچنین بر خود لازم می دانم از زحمات مشفقانه جناب آقای دکتر علی عزیزی که در طی انجام این رساله بسیار مرا راهنمایی نمودند تشکر نمایم.

از جناب آقای دکتر محمد بهروزی و جناب آقای دکتر اردشیر رابعی که قضاوت این پایان نامه رابه عهده گرفتند کمال تشکر رادارم.

در پایان زحمات بی دریغ و همراهی خانواده ی عزیزم را که در همه مراحل زندگی همواره در کنار من بودند ارج می نهم و از ایشان سپاس گزارم.

تقديم به :

پدر و مادر عزيزم

کلیه حقوق مادی مترتب بر نتایج مطالعات، ابتکارات و
نوآوری های ناشی از تحقیق موضوع این پایان نامه
متعلق به دانشگاه رازی است.

چکیده

در این پایان نامه کوانتتش هموردای میدان جرم دار، اسپین $3/2$ در فضا-زمان دوسیتتر بررسی خواهد شد. درابتدائنگاهی اجمالی به چگونگی شکل گیری فضای منحنی و سیرتاریخی و تکاملی تئوری میدان های کوانتومی خواهیم داشت.

سپس شرح مختصری از فضا-زمان دوسیتترا که جواب معادله کیهانشناسی اینشتین است، بیان می کنیم. در ادامه مروری بر کوانتتش میدان های اسکالر، برداری، اسپینوری و میدان هایی با اسپین $3/2$ خواهیم داشت.

اساس کار در فرایند کوانتتش میدان، محاسبه معادله میدان از رهیافت نظریه گروهها وبا استفاده از ویژه مقادیر اپراتور کازیمیر گروه است. پس از یافتن جواب های معادله، تابع دونقطه و درنهایت اپراتور میدان، ساختار فضای هیلبرت و رابطه پادجابجاگر برای اپراتور میدان که لازمه ی شرط کوانتتش است، تعریف می شود.

فهرست مطالب

صفحه	عنوان
	فصل اول: فضا-زمان دوسیتزر
۲	مقدمه.....
۵	۱-۱- فضا-زمان دوسیتزر.....
۱۰	۱-۲- گروه دوسیتزر و جبر آن.....
۱۳	۱-۳- انرژی و خلا در فضا- زمان دوسیتزر.....
۱۳	۱-۴- فضای آمیان.....
	فصل دوم: کوانتشی میدان اسکالر ($s=0$) جرم دار در فضا- زمان دوسیتزر
۱۶	مقدمه.....
۱۶	۱-۲- معادله میدان کلین گوردون.....
۱۷	۲-۲- کوانتشی میدان اسکالر در فضای تخت مینکوفسکی.....
۱۹	۲-۳- معادله میدان اسکالر در فضا- زمان دوسیتزر.....
۲۳	۲-۴- تابع دونقطه میدان اسکالر.....
	فصل سوم: کوانتشی میدان اسپینوری ($s = \frac{1}{2}$) جرم دار در فضا- زمان دوسیتزر
۲۷	مقدمه.....
۲۷	۳-۱- معادله دیراک.....
۲۸	۳-۲- کوانتشی میدان اسپینوری در فضای تخت.....
۳۰	۳-۳- معادله میدان دیراک- دوسیتزر.....
۳۲	۳-۴- امواج تخت دیراک- دوسیتزر.....
۳۴	۳-۵- حدجواب های معادله دیراک- دوسیتزر.....
۳۵	۳-۶- جواب های مختلط معادله دیراک.....
۳۵	۳-۷- توابع دو نقطه و شرایط استریتر وایتمن.....
۳۷	۳-۸- توابع دو نقطه برای میدان دیراک - دوسیتزر.....
	فصل چهارم: کوانتشی میدان برداری ($S=1$) جرم دار در فضا- زمان دوسیتزر
۳۹	مقدمه.....
۴۰	۴-۱- تعیین معادله میدان برداری ، با استفاده از نظریه گروه ها.....
۴۱	۴-۲- جواب معادله میدان برداری - امواج تخت دوسیتزر.....
۴۴	۴-۳- تابع دو نقطه ای وایتمن.....
۴۶	۴-۴- بررسی شرایط تابع دو نقطه ای وایتمن.....

فصل پنجم: کوانتس میدان اسپین ۳/۲ جرم دار در فضا- زمان دوسیتز

۴۹مقدمه
۴۹۵-۱- تعیین معادله میدان
۵۲۵-۲- جواب معادله میدان - در فضای دوسیتز
۵۶۵-۳- تابع در نقطه میدان اسپین ۳/۲
۵۷۵-۴- کوانتس میدان
۵۹پیوست
۶۰پیوست الف
۶۲پیوست ب
۷۵منابع

پیشگفتار

هدف اصلی در این پایان نامه، کوانتس میدان جرم دار اسپین $3/2$ در فضا-زمان دوسیتراست. برای این مقصود ابتدا مرور مختصری بر معرفی میدان اسپین $3/2$ خواهیم داشت.

یکی از مهم ترین پروژه های تحقیقاتی بویژه در سال های اخیر، نظریه وحدت بزرگ است. نظریه ای که هدف آن وحدت چهار نیروی شناخته شده در طبیعت با عنوان نیروی الکترومغناطیسی، هسته ای ضعیف، هسته ای قوی و نیروی گرانش، در نهایت امر ایجاد یک مدل کامل و رسیدن به یک فرمول بندی واحد است.

در بیان سیر تاریخی و تکاملی نظریه وحدت می توان گفت: نخستین وحدت نیروها، وحدت دنیروی الکتربیکی و مغناطیسی بود به این علت که دنیروی چشمه واحدی دارند. حاصل این وحدت چیزی نخواهد بود جز نیروی الکترومغناطیسی، که به عنوان یکی از نیروهای طبیعت از آن یاد شد.

دومین وحدت، وحدت بین نیروی الکترومغناطیسی و برهمکنش های ضعیف تحت عنوان الکتروضعیف می باشد.

این اقدام موثر توسط "وایمبرگ-سلام" به عرصه ظهور رسید. در طول سالهای متعدد، توافق میان تجربه و تئوری وایمبرگ-سلام تاثیرگذاری قوی آن را به اثبات رسانید. داده ها به اندازه ی کافی دقیق بودند تا مدل های رقیب از صحنه خارج شده وصحت مدل وایمبرگ-سلام را مورد تائید قرار دهند.

دیری نپائید که الکتروضعیف و مدل های QCD به هم پیوند زده شد و مدل استاندارد را بر اساس گروه پیمانیه ای $U_1 \otimes SU_2 \otimes SU_3$ به وجود آوردند.

سه نیروی یاد شده که به طور زیبایی در مدل پیمانیه ای وحدت میابند، بانروی چهارم در طبیعت که از مدل پیمانیه ای خاص خود تبعیت می کند اختلاف اساسی دارد. اولین اختلاف آن در گروه تقارنی آن می باشد. گروه تقارن سه نیروی وحدت یافته داخلی و فشرده می باشد، اما گروه تقارنی نیروی گرانش یک گروه تقارن فضا-زمانی است. یعنی تبدیلات سیستم مختصات عام و گروه تقارن آن غیر فشرده است. همچنین میدان ارتباطی که در معرفی مشتق همورد ظاهر می شود یک میدان با اسپین دو می باشد ($g_{\mu\nu}$)

بنابراین وحدت بخشیدن بین این نیروها احتیاج به تقارن دیگری دارد. به عبارت بهتر نمی توان گروه های فشرده و گروه های غیر فشرده را با هم ترکیب کرد و گروهی بزرگتر ساخت که این گروه ها زیر گروه آن محسوب شوند. (جبر دو گروه فشرده و غیر فشرده را نمی توان با هم ترکیب کرد). اما می توان یک سری مولد با رابطه ی پادجابجایی (اسپینور) اضافه نمود و جبری پیدا کرد که با توجه به گروه های فشرده و غیر فشرده بسته باشد. بدین ترتیب ابر جبر ساخته می شود. ابر جبر به صورت عام و موضعی قابل بررسی است، که به صورت عام تحت عنوان ابر تقارن نام گرفته است. در واقع ابر تقارن، یک تقارن جدید میان میدان های بوزونی و فرمیونی است. برای هر میدان فرمیونی یک شریک بوزونی خواهیم داشت و برعکس.

شریکی که برای ذرات انتخاب می شود، از لحاظ جرم و بار الکتریکی یکسان اما از لحاظ اسپین با ذره ی مورد نظر اختلاف دارد. یکی از مهم ترین ویژگی های ابرتقارن اینست که: بلافاصله به تقارن موضعی تبدیل میشود و الزاماً کوانتوم گراویتی را در طیف یکدست می کند. براین اساس شریک میدان بوزونی گرانش یعنی گراویتون میدان اسپین $3/2$ است که فرمیون می باشد و گراویتینو نامیده میشود. با این توضیحات علت بررسی کوانتاش میدان اسپین $3/2$ واضح و روشن خواهد بود. برای رسیدن به این منظور، به دلیل اینکه فضا-زمان دوسیتیک فضا-زمان منحنی است در فصل اول ابتدا مروری بر نسبییت عام و مکانیک کوانتومی خواهیم داشت.

پس از آن به بررسی تئوری میدان های کوانتومی و اهمیت بررسی این تئوری در فضا-زمان دوسیتیک خواهیم پرداخت. در ادامه فضا-زمان دوسیتیک و خصوصیات و ویژگی های آن را ذکر خواهیم کرد.

مباحثی که در فصل های دیگر عنوان میشود به شرح زیر است:

در فصل دوم مروری بر کوانتاش میدان اسکالر در فضا-زمان دوسیتیک خواهیم داشت. زیرا جواب سایر میدان ها از روی این میدان محاسبه می شود.

در فصل سوم و چهارم به ترتیب کوانتاش میدان اسپینوری و میدان های برداری جرم دار در فضا-زمان دوسیتیک بررسی می شود.

در فرآیند کوانتاش، معادله میدان از رهیافت نظریه گروه ها و با استفاده از ویژه مقادیر اپراتور کازیمیر محاسبه می شود. پس از تعیین جواب های معادله تابع دونقطه ای ساخته می شود که در اصول زیر صدق می کند:

(۱) مثبت بودن (۲) موضعی بودن (۳) هم وردا بودن (۴) تحلیلی بودن

فصل پایانی نیز به کوانتاش میدان جرم دار اسپین $3/2$ در فضا-زمان دوسیتیک اختصاص یافته است.

فصل اول

فضا- زمان دوسیتز

مقدمه :

طرح فرضیه‌ی نسبیت در ابتدای قرن بیستم توسط اینشتین معنای جدیدی به علم فیزیک داد. زمان و مکان به عنوان دو موجود بیگانه از هم، به حیات خود پایان دادند و دیوار چینی که ماده و انرژی را از هم جدا می‌کرد، فرو ریخت: فیزیک از این طریق نگرش نوینی از دنیای بی‌نهایت بزرگ‌های نجوم و دنیای بی‌نهایت کوچک‌های اتم تدارک دید.

اینشتین برای فرمول‌بندی نسبیت عام بنا را بر اصل هم‌ارزی گذاشت. اصل ماخ نیز که مجموعه‌ای از ایده‌هاست انگیزه مهمی در فرمول‌بندی نسبیت عام بود. بنا بر این اصل، ماده موجود در جهان تعیین‌کننده ساختار فضا-زمان است. به تعبیر دیگر مفاهیم لخت و ناچرخان بدون وجود ماده در جهان بی‌معنی می‌شود.

در واقع نسبیت درک جدیدی از هندسه مطرح می‌کند که مبانی جهان بینی به ظاهر تغییرناپذیر ما را دگرگون می‌سازد. یعنی در حقیقت این پیش‌فرض‌ها، خود در مجموعه‌ای از اعتقادات و استدلال‌های فلسفی و علمی پیچیده می‌باشند که در شرایط بحرانی پوسته‌شان کنار رفته و تخریب خود را نشان داده و نیاز به تکامل عالی‌تر را ضروری می‌سازند، یعنی درک ما از خصلت جهان، ساختمان جهان، مبدا و پایان جهان به صورت پیش‌فرضی در فعالیت‌های علمی ما جای دارد. برخلاف تصور تجربه‌گرایان، مطالعه این مبانی بی‌مصرف نبوده، بلکه ممکن است اسباب دگرگونی‌های بنیادی علوم را فراهم آورد.

اساس نسبیت عامی که اینشتین در سال ۱۹۱۷ ارائه داد بر اصول زیر استوار است:

۱) همه‌ی ناظرها با هم معادلند (اصل هموردایی یا تقارن).

۲) یک ناظر نمی‌تواند به طور موضعی شتابی را که دارد از میدان گرانشی تشخیص دهد (اصل هم‌ارزی).

۳) سرعت نور در خلا از سرعت انتشار هر پیامی بیشتر است (اصل علیت).

بیان ریاضی اصل اول نسبیت به اینصورت است که کمیت‌های مشاهده‌پذیر فیزیکی به وسیله یک سری عناصر ریاضی که تانسور نامیده می‌شوند بیان می‌گردند و معادلات فیزیکی به وسیله یک سری معادلات تانسوری نمایش داده می‌شوند، که شکل آنها مستقل از ناظر یا سیستم مختصات می‌باشد و بوسیله یک سری قوانین ریاضی می‌توان ارتباط بین کمیت‌های مشاهده‌پذیر از دید دو ناظر (یا سیستم مختصات) را بیان کرد. به عبارت بهتر دو ناظر می‌توانند داده‌های خود را در مورد بررسی یک رویداد واحد، اگر چه با هم

یکسان نباشد، با هم مقایسه کنند (نسبی بودن مشاهدات به وسیله ناظر ها، ولی با این قید که آنها می توانند مشاهدات خود را با هم مقایسه کنند: به این معنی که رویداد مستقل از ناظر است). اصل دوم از نظر ریاضی بوسیله معادله نسبیت عام انیشتین بیان میگردد که یک معادله تانسوری است و ارتباطی بین هندسه فضا-زمان و ماده موجود در آن می باشد که به وسیله رابطه زیر بیان میگردد

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R = \lambda \pi G T_{\mu\nu}.$$

طرف راست معادله همان شکل تانسوری ماده موجود در طبیعت است و طرف چپ مشخص کننده هندسه فضا-زمان (متریک $g_{\mu\nu}$) می باشد.

اصل سوم از نظر ریاضی به وسیله متریک $g^{\mu\nu}$ که مشخص کننده مخروط نوری است بیان می شود. نور روی یک مخروط در فضا-زمان چهار بعدی حرکت می کند و پیامهایی که سرعت آنها کمتر از سرعت نور باشند در درون این مخروط انتشار می یابند (ناحیه زمان گونه) و پیامهایی که سرعت آنها از سرعت نور بیشتر باشد در خارج این مخروط نوری حرکت می کنند (ناحیه فضا گونه). متریک بوسیله معادله زیر بیان میشود

$$ds^2 = g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu.$$

نظریه نسبیت عام یکی از بزرگترین دستاوردهای اندیشه بشری در تمام طول تاریخ است. اصالت و غیرسنستی بودن طرز بررسی آن از نسبیت خاص بیشتر است. تاثیر فلسفی نظریه نسبیت روی اندیشه ی انسان بسیار عمیق بوده است و چشم انداز های علمی که توسط آن باز شد بدون اغراق بی پایان اند. مکانیک کوانتومی به مرور زمان و برای توجیه برخی پدیده ها، که در فیزیک کلاسیک قابل توضیح نبودند، فرمول بندی شد.

هر سیستم فیزیکی ازدوروش کلاسیکی یا کوانتومی مورد بررسی قرار می گیرد. وقتی صحبت از قطعیت است، یعنی سیستم کلاسیکی است. وقتی مفهوم احتمال وجود دارد یعنی سیستم کوانتومی است. اساس مکانیک کوانتومی بر این اصول می باشد که به هر کمیت مشاهده پذیر دینامیکی سیستم مورد بررسی یک اپراتور نسبت میدهیم که روی یک فضای هیلبرت اثر میکند. حالت سیستم فیزیکی بوسیله یک بردار در این فضا مشخص میشود ($|\alpha, t\rangle$) که مفهوم احتمال را میتوان از آن بیرون کشید، تحول زمانی سیستم بوسیله هامیلتونی و معادله زیر مشخص میشود.

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\alpha, t\rangle = \hat{H} |\alpha, t\rangle,$$

و مقدار اندازه گیری شده یک کمیت مشاهده پذیر بوسیله یک مقدار میانگین یا چشم داشتی تعریف میشود. این مقدار میانگین است که یک رابطه نزدیک با مشاهدات ما دارد و خود کمیت حول و حوش این مقدار میانگین نوسان میکند. این نوسانات به نوسانات کوانتومی معروفند و شدت آنها بوسیله ΔA یا جذر میانگین مربعی که یک کمیت خیلی مهم در مفاهیم آماری است، بیان می شود:

$$\Delta A = \sqrt{\langle \hat{A}^2 \rangle - \langle \hat{A} \rangle^2}.$$

\hat{A} یک کمیت مشاهده پذیر است و $\langle \hat{A} \rangle$ مقدار میانگین \hat{A} می باشد. مفهوم آمار و احتمال که در مکانیک کوانتومی وارد می شود به خاطر اپراتور بودن مشاهده پذیرها است و یا به بیان بهتر در ذات طبیعت وجود دارد (علت وابسته کردن اپراتور به مشاهده پذیرهای فیزیکی برای توجیه نتایج آزمایش می باشد که با تقریب خیلی عالی موفق بوده است).

وقتی دانشمندان از نظریه های نسبیت و مکانیک کوانتومی صحبت می کنند این ها ایده هایی هستند که در آزمون های تجربی دقیق و موفقیت آمیز بوده اند. نظریه های مفید و سودمند خاصی که در طول زمان از آزمون ها موفق بیرون آمده اند و قدرت پیش بینی و توصیف محدوده بسیار وسیعی از پدیده ها را دارا هستند به عنوان قانون طبیعی شناخته می شوند. البته اکثر دانشمندان بر این باورند که توصیفات ما از قوانین طبیعی موقتی و گذرا هستند و اگر شواهد جدیدی مخالف با آن ها پیدا شده نظریه ها قابل تجدیدنظر هستند. این دو نظریه مهم فیزیکی که در این فصل عنوان شد با تقریب خیلی خوبی نتایج مشاهدات ما را توضیح می دهند کاملاً از هم مستقل هستند و یک نظریه واحد باید دو نظریه بالا را در حالت حدی در بر داشته باشد. بنابراین در اولین تقریب ترکیبی از این دو نظریه را در حالت ساده یعنی ترکیب مکانیک کوانتومی و نسبیت خاص را مورد بررسی قرار می دهند. اما می دانیم که در نظریه نسبیت فضا و زمان را از یک جنس می گیرند ولی در نظریه مکانیک کوانتومی نقش فضا و زمان خیلی متفاوت است چون فضا را به

وسیله یک اپراتور نشان می دهند \hat{x} ولی زمان به صورت پارامتر ظاهر میشود.

بنابراین در ایجاد یک نظریه واحد، با ترکیب نظریه نسبیت خاص و مکانیک کوانتومی نظریه کوانتومی میدان ها ساخته می شود، که در آن مکان ذره دیگر عملگر نیست. برای مفهوم مکان ذره از مفهوم احتمال حضور

ذره در مکان \vec{x} استفاده می کنیم و به میدان وابسته به مکان ذره $\Psi(x, t)$ عملگر نسبت می دهیم.

$$\Psi(x, t) \rightarrow \text{عملگر}$$

که \vec{x} و t پارامتر هستند.

نظریه میدان های کوانتومی به عنوان موفق ترین چارچوب فیزیکی که دنیای زیر اتمی را توضیح می دهد ظاهر شده است. قدرت محاسباتی و جنبه مفهومی آن قابل ملاحظه است. دقت پیش بینی های آن در مورد برهمکنش های میان الکترون ها و فوتونها از مرتبه 10^{-8} می باشد به علاوه این نظریه قادر است که در مورد برهمکنش های سه نیرو از چهار نیروی اساسی موجود در طبیعت توضیحات کافی ارائه کند که موفقیت نظریه میدان های کوانتومی به عنوان نظریه نیروهای زیر اتمی در مدل استاندارد نمود یافته است.

اصل و مبنای تمام این تلاش ها در جهت انجام پروژه ی وحدت بزرگ است که آخرین مرحله آن کوانتاش گرانس و وحدت آن با سایر نیرو هاست.

رهیافتهای گرانش کوانتومی :

۱- در نظر گرفتن میدان گرانشی به عنوان یک اختلال کوچک: مربع طول پلانک در نقش ثابت جفت شدگی ظاهر می شود که دارای بعد است و در نتیجه نظریه اختلال در طول پلانک شکست می خورد.

۲- چون طول پلانک بسیار کوچک است پس شاید در بزرگ مقیاس بتوان از نظریه اختلال استفاده کرد، اما مشکل جفت شدگی میدان گرانش با خودش (self-coupling) پیش می آید، یا به عبارتی گراویتون ها گرانش می کنند.

۳- رهیافت نیمه کلاسیکی یا روش میدان زمینه، که در این روش یک متریک زمینه در نظر می گیریم و امواج گرانشی را به عنوان یک شاره صفر متحرک در فضا- زمان زمینه معرفی می کنیم که به میدان مادی اضافه می شود.

$$g_{\mu\nu} = g_{\mu\nu}^{BG} + h_{\mu\nu} ,$$

که $g_{\mu\nu}^{BG}$ یک متریک زمینه و کلاسیکی می باشد که اصل علیت توسط این متریک تعریف شده و $h_{\mu\nu}$ قسمت کوانتومی متریک است که به آن عملگر نسبت می دهیم. کوانتش گرانش به کوانتش میدان $h_{\mu\nu}$ محدود میشود اما برای کوانتش $h_{\mu\nu}$ بی نهایت هایی در نظریه میدان ظاهر می شود، که به کمک بازبه هنجارش حذف نمی شود، مگر در حلقه اول. بنابراین برای بازبهنجارش، متریک زمینه را باید در فضای منحنی در نظر گرفت. همین امر سبب شکل گیری تئوری میدان های کوانتومی در فضا- زمان منحنی شده است. ساده ترین فضای منحنی که مورد بررسی قرار گرفته فضا- زمان دوسیتتر می باشد. به علاوه داده های تجربی نشان می دهد عالمی که ما در آن زندگی می کنیم در تقریب اول ، عالم دوسیتتر است. همچنین فضا- زمان دوسیتتر یک فضا- زمان با پیشینه تقارن است به این معنی که دارای بیشترین بردارهای کلینگ می باشد که همین امر انجام محاسبات را ساده تر می کند.

۱-۱) فضا - زمان دوسیتتر:

حل های معادلات میدان اینشتین متریک های فضا- زمان هستند. بنابراین اغلب حل ها " متریک ها " نامیده می شود. این متریک ها ساختار فضا- زمان را توصیف می کند. در سال ۱۹۱۷ یک منجم هلندی با نام ویلیام دوسیتتر معادله اینشتین را با طرف دوم صفر ($T_{\mu\nu} = 0$) و ثابت کیهان شناسی مثبت حل کرد و به متریک دوسیتتر رسید:

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R + g_{\mu\nu} \Lambda = 0 \quad , \quad (1-1)$$

$$R = R_{\mu\nu} g^{\mu\nu} = 4\Lambda = 12H^2$$

که در آن R و $R_{\mu\nu}$ به ترتیب اسکالر انحنای و تانسور ریچی و H نیز ثابت هابل می باشد. فضا-زمان دوسیترا را می توان به صورت یک هذلولی وار چهار بعدی که در یک فضای مینکوفسکی پنج بعدی محاط شده است، در نظر گرفت:

$$x_H = \{x \in R^5, \eta_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta = x^0 x^0 - x^1 x^1 - x^2 x^2 - x^3 x^3 - x^4 x^4 = H^{-2}\} \quad (2-1)$$

$$\alpha, \beta = 0, 1, 2, 3, 4 \quad (3-1)$$

$$\eta_{\alpha\beta} = \text{diag}(1, -1, -1, -1, -1), \quad (4-1)$$

که متریک دوسیترا به شرح زیر است:

$$ds^2 = \eta_{\alpha\beta} dx^\alpha dx^\beta = g_{\mu\nu}^{ds} dX^\mu dX^\nu, \quad (5-1)$$

$$\mu, \nu = 0, 1, 2, 3,$$

" X چهار مولفه ی مختصات فضا-زمان در یک سیستم مختصات ذاتی روی هذلولی وار دوسیترا است. روی این هذلولی وار می توان چهار دسته سیستم مختصات تعریف کرد، که هر کدام شکل خاص خود را دارند.

سیستم مختصات عام (بسته):

این سیستم مختصات کل هذلولی وار را می پوشاند و در t ثابت قسمت فضایی شبیه به کره سه بعدی S^3 با انحنای مثبت است.

این سیستم مختصات را با مختصه های (t, χ, θ, ϕ) به فرم زیر می توان نوشت:

$$x_0 = H^{-1} \sinh Ht, \quad (6-1)$$

$$x_1 = H^{-1} \cosh Ht \cos \chi,$$

$$x_2 = H^{-1} \cosh Ht \sin \chi \cos \theta, \quad -\infty < t < +\infty,$$

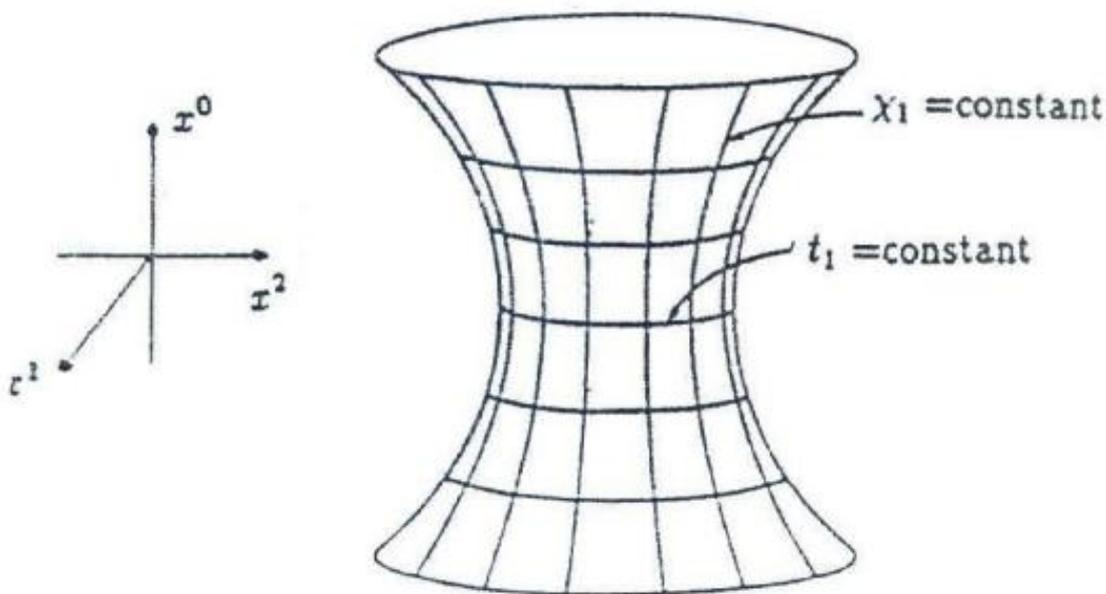
$$x_3 = H^{-1} \cosh Ht \sin \chi \sin \theta \cos \phi, \quad 0 \leq \chi, \theta \leq \pi,$$

$$x_4 = H^{-1} \cosh Ht \sin \chi \sin \theta \sin \phi, \quad 0 \leq \phi \leq 2\pi,$$

و متریک به صورت زیر نمایش داده می شود:

$$ds^2 = dt^2 - H^{-2} \cosh Ht [d\chi^2 + \sin^2 \chi (d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2)]. \quad (7-1)$$

باتوجه به اینکه در این سیستم مختصات تقارن گروه دوسیترا وجود دارد برای ساختن نمایش های کاهش ناپذیر گروه مورد استفاده قرار می گیرد.



شکل ۱-۱ سیستم مختصات عام در فضا-زمان دوبعدی

۱-۱-۲ سیستم مختصات باز:

در این سیستم مختصات قسمت فضایی دارای انحنای منفی است (مانند زین اسب)، تنها قسمتی هایی از هذلولی وار را می پوشاند که $X_1 > H^{-1}$ است. مختصه های (t, χ, θ, ϕ) در این سیستم مختصات به صورت زیر تعریف میشوند.

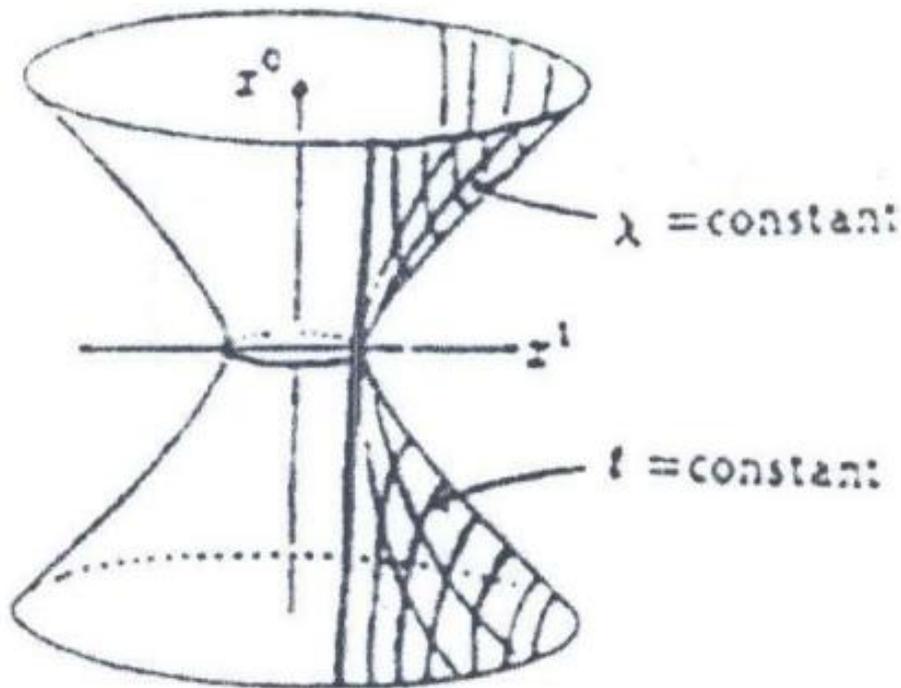
$$\begin{aligned}
 x_0 &= H^{-1} \sinh Ht \cosh \chi \quad , \\
 x_1 &= H^{-1} \cosh Ht \quad , \\
 x_2 &= H^{-1} \sinh Ht \sinh \chi \cos \theta \quad , \\
 x_3 &= H^{-1} \sinh Ht \sinh \chi \sin \theta \cos \phi \quad , \\
 x_4 &= H^{-1} \sinh Ht \sinh \chi \sin \theta \sin \phi \quad ,
 \end{aligned}
 \tag{۸-۱}$$

که در آن

$$\begin{cases}
 -\infty < t < +\infty \\
 0 < \chi < \infty \\
 0 \leq \theta \leq \pi \\
 0 \leq \phi \leq 2\pi
 \end{cases}$$

در این سیستم مختصات متریک به شکل زیر معرفی می شود:

$$ds^2 = dt^2 - H^{-2} \sinh^2 Ht [d\chi^2 + \sinh^2 \chi (d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2)] \quad . \tag{۹-۱}$$



شکل ۲-۱ سیستم مختصات باز در فضا-زمان دوبعدی

۳-۱-۱ سیستم مختصات تخت:

سیستم مختصاتی است که قسمت فضایی تخت می باشد یعنی انحنای بخش فضایی در این سیستم مختصات صفر است. این سیستم قسمتی از هذلولی وار را می پوشاند که $x_0 + x_4 > 0$ باشد. با توجه به اینکه در این سیستم مختصات به علت تخت بودن فضا می توان تبدیلات فوریه را برای قسمت فضایی به کار برد. اکثر فیزیک دانان از این سیستم استفاده می کنند. اما تقارن گروه دوسیر در این سیستم از بین می رود

(۱۰-۱)

$$x_0 = H^{-1} \sinh Ht + \frac{1}{2} H e^{Ht} \|\vec{X}\|^2,$$

$$x_i = e^{Ht} X_i \quad i = 1, 2, 3,$$

$$x_4 = H^{-1} \cosh Ht - \frac{1}{2} H e^{Ht} \|\vec{X}\|^2,$$

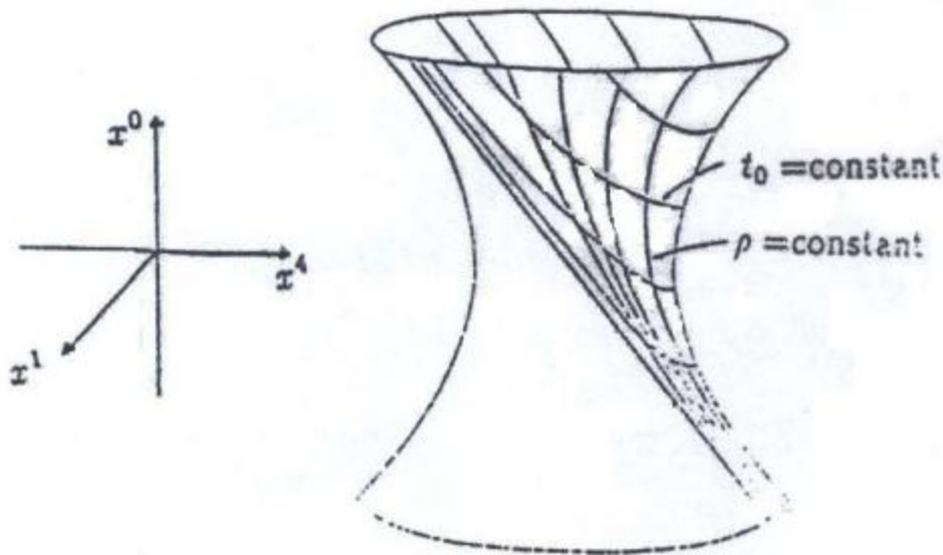
$$-\infty < t, X^i < +\infty,$$

که در آن

در این سیستم متریک بدین صورت است

$$ds^2 = dt^2 - e^{2Ht} dX^i dX_i. \quad (11-1)$$

در این سیستم مختصات بردار کلینگ زمان گونه نداریم، بنابراین نمیتوان مفهوم انرژی را بیان کرد.



شکل ۱-۳ سیستم مختصات تخت در فضا-زمان دوبعدی

۱-۱-۱) سیستم مختصات ایستا:

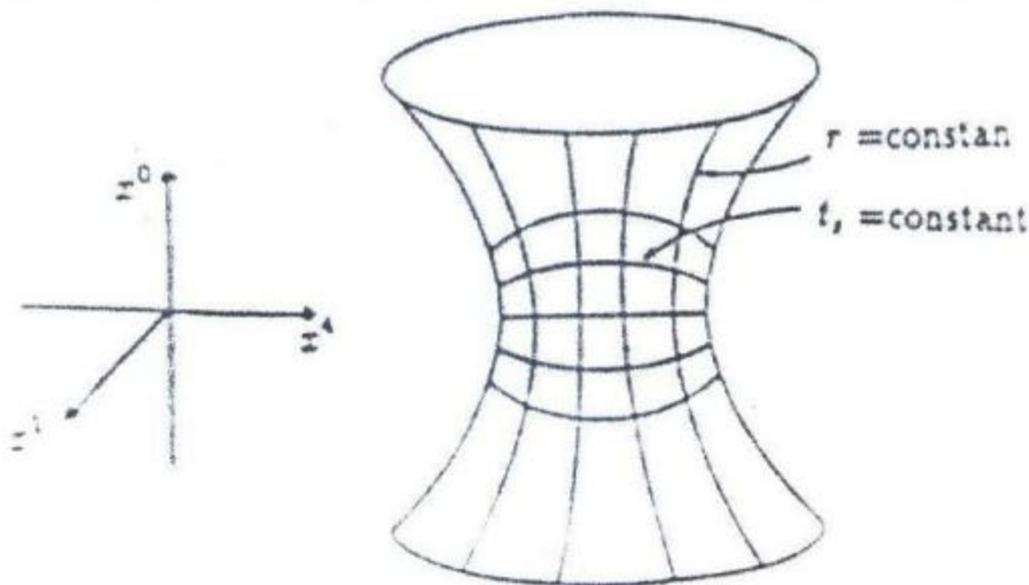
در این سیستم مختصات $\frac{\partial}{\partial t}$ یک بردار کلینگ زمان گونه است و متریک مستقل از زمان می باشد. علاوه بر این به وضوح افق حادث در این سیستم مختصات مشاهده می شود. متریک در این سیستم به صورت زیر تعریف میشود:

$$ds^2 = (1 - r^2 H^2) dt^2 - (1 - r^2 H^2)^{-1} dr^2 - r^2 (d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2) \quad (12-1)$$

و تبدیلات سیستم مختصات به شکل زیر بیان می شود:

$$\begin{aligned} x_0 &= \sqrt{H^{-2} - r^2} \sinh Ht, \\ x_1 &= \sqrt{H^{-2} - r^2} \cosh Ht, \\ x_2 &= r \sin \theta \cos \phi, \\ x_3 &= r \sin \theta \sin \phi, \\ x_4 &= r \cos \theta, 0 \leq r \leq H^{-1}, \end{aligned} \quad (13-1)$$

که (r, θ, ϕ) مختصات قطبی کروی هستند. اگر این متریک را با متریک شوارتز شیلد مقایسه کنیم، متریک دو سیترو ناحیه ای به شعاع H^{-1} را نشان می دهد، که توسط یک سیاه چاله محاصره شده، یعنی یک ناظری که در جهان دو سیترو قرار دارد، تنها رویدادهایی را مشاهده می کند که در فاصله هایی کمتر از H^{-1} باشند. دقیقاً مشابه حالتی است که با سیاه چاله مواجه می شویم.



شکل ۴-۱ سیستم مختصات ایستا در فضا-زمان دوبعدی

اگرچه انتخاب سیستم مختصات تاثیری در نتایج فیزیکی ندارد اما هر کدام از سیستم های مختصات در این حالت یک خاصیت از فضا را برای مانده می دهند. به عنوان مثال سه سیستم مختصات عام، تخت و باز همگی از جهانی توری خبر می دهند، در حالیکه سیستم ایستا اینگونه نیست.

۲-۱) گروه دوسیترو و جبر آن :

همانطور که می دانیم یکی از راه های بررسی معادلات حرکت استفاده از نظریه گروه هاست و نمایش گروه در ارتباط با تابع موج می باشد. تقارن در فیزیک توسط نظریه گروه بیان می شود و یک گروه با مولد هایش مشخص می شود. مثلا گروه لورنتس تقارن سیستم را تحت چرخش در فضا-زمان مشخص می کند و اگر انتقال را به آن اضافه کنیم، گروه پوانکاره بدست می آید. برای هر گروه می توان اپراتور کازیمیر تعریف کرد که این اپراتور در ارتباط با معادله میدان و نمایش های کاهش ناپذیر گروه می باشد. به عنوان مثال در گروه پوانکاره دو اپراتور کازیمیر داریم که عبارتند از: w^2, p^2 که این دو اپراتور با تمام مولد های گروه پوانکاره جابجا می شوند. نمایش های گروه با استفاده از ویژه مقادیر این دو اپراتور بر چسب می خورند. ویژه مقادیر این دو اپراتور همان جرم و اسپین هستند [1]. در این بخش می خواهیم گروه دوسیترو و جبر آن را بیان کنیم.

گروه دوسیترو $G = SO_0(1,4)$ یک گروه ده پارامتری است، که مخروط نوری $((X^{02}) - (\bar{X})^2 - (X^4)^2)$ را ناوردا می گذارد. در حد انحنا صفر ($H \rightarrow 0$) به گروه پوانکاره تبدیل می شود..

گروه دوسیتز شامل ۲ اپراتور کازیمیر $Q^{(1)}, Q^{(2)}$ است که به صورت زیر تعریف میشوند:

$$Q^1 = -\frac{1}{2}L_{\alpha\beta}L^{\alpha\beta}, \quad (14-1)$$

$$Q^2 = -W_\alpha W^\alpha, W_\alpha = \frac{1}{8}\varepsilon_{\alpha\beta\gamma\sigma}L_{\alpha\beta}L^{\gamma\sigma},$$

که $\varepsilon_{\alpha\beta\gamma\sigma}$ یک تانسور پاد متقارن و مولدهای هرمیتی $L_{\alpha\beta}$ در نمایش یکانی G از رابطه زیر تبعیت می کنند: [2]

$$[L_{\alpha\beta}, L_{\gamma\sigma}] = -i(\eta_{\alpha\gamma}L_{\beta\sigma} + \eta_{\beta\sigma}L_{\alpha\gamma} - \eta_{\alpha\sigma}L_{\beta\gamma} - \eta_{\beta\gamma}L_{\alpha\sigma}) \quad (16-1)$$

$L_{\alpha\beta}$ شامل دو قسمت مداری $M_{\alpha\beta}$ و قسمت اسپینی $S_{\alpha\beta}$ است.

$$L_{\alpha\beta} = M_{\alpha\beta} + S_{\alpha\beta}, \quad (17-1)$$

$$M_{\alpha\beta} = -i(x_\alpha \partial_\beta - x_\beta \partial_\alpha) = -i(x_\alpha \partial_\beta^T - x_\beta \partial_\alpha^T)$$

$$S_{\alpha\beta} = \frac{-i}{4}[\gamma_\alpha, \gamma_\beta].$$

در فضا-زمان دوسیتز عمل مشتق گیری با عنوان مشتق مماسی (∂^T) تعریف می شود:

$$\partial_\alpha^T = \theta_{\alpha\beta} \partial^\beta = \partial_\alpha + H^2 x_\alpha x_\beta \partial \quad (18-1)$$

که در این رابطه $\theta_{\alpha\beta} = \eta_{\alpha\beta} + H^2 x_\alpha x_\beta$ که به آن تصویرگر انتقالی گفته می شود. یعنی اینکه هر تانسور در فضای R^5 را روی هذلولی وار دوسیتز تصویر می کند و تانسور متناظر را روی فضای دوسیتز بدست می دهد.

ماتریس های 4×4 گاما به شکل زیر تعریف می شوند:

$$\gamma^0 = \begin{bmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{bmatrix}, \quad \gamma^1 = \begin{bmatrix} 0 & i\sigma^1 \\ i\sigma^1 & 0 \end{bmatrix},$$

$$\gamma^2 = \begin{bmatrix} 0 & -i\sigma^2 \\ -i\sigma^2 & 0 \end{bmatrix}, \quad \gamma^3 = \begin{bmatrix} 0 & i\sigma^3 \\ i\sigma^3 & 0 \end{bmatrix}, \quad (19-1)$$

$$\gamma^4 = \begin{bmatrix} 0 & I \\ -I & 0 \end{bmatrix},$$

$$\gamma^\alpha \gamma^\beta + \gamma^\beta \gamma^\alpha = 2\eta^{\alpha\beta},$$

و از رابطه زیر پیروی می کند:

که σ^i ها ماتریس های پائولی و I ماتریس واحد 2×2 است.

چون اپراتورهای کازیمیر بامولدهای گروه جابجا می شوند بنابراین برای نمایش های کاهش ناپذیر یکانی گروه ثابت هستند. نمایشهای کاهش ناپذیر یکانی $S_0 O(1,4)$ ابتدا به وسیله توماس در سال ۱۹۴۱ برای جبرلی