



**دانشگاه الزهراء (س)**

دانشکده علوم پایه

### **پایان نامه**

جهت اخذ درجه کارشناسی ارشد

رشته فیزیک ذرات بنیادی

### **عنوان**

**مروری بر مدل های حل پذیر و شبه حل پذیر**

### **استاد راهنما**

دکتر عزیز اله شفیع خانی

### **دانشجو**

مریم السادات سیدرضوی

مهر ۱۳۹۲

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ



**دانشگاه الزهراء (س)**

دانشکده علوم پایه

**پایان نامه**

جهت اخذ درجه کارشناسی ارشد

رشته فیزیک ذرات بنیادی

**عنوان**

**مروری بر مدل‌های حل پذیر و شبه حل پذیر**

**استاد راهنما**

دکتر عزیز اله شفیع خانی

**استاد مشاور**

دکتر محمد خرمی

**دانشجو**

مریم السادات سیدرضوی

مهر ۱۳۹۲

ب

کلیه دستاوردهای این تحقیق متعلق به

دانشگاه الزهراء (س) است

ماحصل آموخته‌ایم را تقدیم می‌کنم به آنان که مرا آسمانی‌شان آرام بخش آلام زمینی ام است

به استوارترین تکیه‌گاهم، دستان پر مهر پدرم

به مهربانترین نگاه زندگیم، چشمان همیشه نگران مادرم

که هرچه آموختم در مکتب عشق شما آموختم و هرچه بگوختم قطره‌ای از دریای بی‌کران مهربانیان را پاس نتوانم بگویم.

امروز، هستی ام به امید شماست و فردا کلید باغ بهشتم رضای شما

و

اکنون حاصل دستان خسته‌اتان رزموفتیم شد

کران سنگ ترازین ارزان نداشتم تا به خاک پستان نثار کنم، باشد که حاصل تلاشم نسیم کوزه‌خوار محبتیانت را بزوداید.

بوسه بردستان پر مهرتان

و

تقدیم به همسفر مهربان زندگی ام

که با هم آغاز کردیم، در کنار هم آموختیم و به امید هم به آینده چشم می‌دوزیم

به همسرم

که مسج و اربا صبرش در تمامی محظرات رفیق راه بود

قلبم لبریز از عشق اوست و موفقیتهش منتهای آرزویم.

و

تقدیم به خواهرم که وجودش شادی بخش و صفایش مایه آرامش من است.

چگونه پاس کویم مهربانی و لطفتان را که سرشار از عشق و یقین است. چگونه پاس کویم تاثیر علم آموزیتان را که چراغ روشن هدایت را بر کلبه محقر و بجوم فروزان ساخته است. آری در مقابل این همه عظمت و شکوهستان مرانه توان پاس است و نه کلام و وصف.

تقدیم به او که آموخت مرا تا یا موزم

آقای دکتر عزیزاله شفیق خانی

## چکیده

از بدو پیدایش مکانیک کوانتومی تلاش‌های زیادی برای حل مسائل فیزیکی با استفاده از روش مکانیک ماتریسی هایزنبرگ و یا حل معادله شرودینگر شده‌است. اما تعداد کلاس‌های مسائلی که قابل حل هستند، محدود است. بر همین اساس یکی از روش‌های بدیل استفاده از تقارن‌های هامیلتونی است. اگر بتوانیم هامیلتونی را برحسب نمایش‌های دیفرانسیلی مولدهای گروه تقارنی مورد نظر بنویسیم، در آن صورت چون پایه‌های عناصر جبر را می‌دانیم، می‌توانیم تمام و یا بخشی از طیف انرژی را بدست آوریم، که به دسته اول حل‌پذیر و به دسته دوم شبه‌حل‌پذیر گویند. حال ما در این پژوهش به دنبال یافتن دسته‌ای جدید از مسائل حل‌پذیر و یا شبه‌حل‌پذیر هستیم که امکان حل آنها با روش‌های دیگر نمی‌باشد.

## فهرست مطالب:

شماره صفحه	عنوان
۱	۱ پیشگفتار
۸	۲ حالت‌های همدوس
۹	۱-۲ مقدمه
۱۱	۲-۲ حالت‌های همدوس متعارف
۱۱	۱-۲-۲ گروه وایل-هایزنبرگ
۱۵	۲-۲-۲ حالت‌های همدوس مربوط به گروه وایل-هایزنبرگ
۱۸	۲-۲-۳ فضای فوک-بارگمن
۲۱	۲-۲-۴ حالت‌های همدوس دستگاه‌های با بیش از یک درجه آزادی
۲۳	۳-۲ حالت‌های همدوس تعمیم یافته
۲۴	۱-۳-۲ خواص حالت‌های همدوس
۲۶	۲-۳-۲ گروه $SU(2)$
۲۸	۳-۳-۲ حالت‌های همدوس گروه $SU(2)$
۳۲	۳ نمایش‌های دیفرانسیلی جبرهای $SU(2)$ و $SU(3)$
۳۳	۱-۳ مقدمه
۳۳	۲-۳ نمایش $SU(2)$



- ۳ - ۳ نمایش  $SU(3)$  ..... ۳۷
- ۳ - ۳ - ۱ نمایش مزدوج ،  $(1, 1)$  ، جبر  $SU(3)$  ..... ۴۰
- ۳ - ۳ - ۲ نمایش متقارن ،  $(1, m^1)$  ، جبر  $SU(3)$  ..... ۴۲
- ۳ - ۳ - ۳ نمایش پادمقارن ،  $(1, m^2)$  ، جبر  $SU(3)$  ..... ۴۴

#### ۴ کاربردهای نمایش‌های دیفرانسیلی ۴۶

- ۴ - ۱ مسائل شبه‌حل‌پذیر ..... ۴۷
- ۴ - ۱ - ۱ ساده‌ترین مثال با تقارن  $SU(2)$  ..... ۵۲
- ۴ - ۲ روش کلی برای بدست آوردن پتانسیل‌های حل‌پذیر و شبه‌حل‌پذیر ..... ۵۷
- ۴ - ۲ - ۱ سیستم‌های حل‌پذیر ..... ۵۹
- ۴ - ۲ - ۲ سیستم‌های شبه‌حل‌پذیر ..... ۶۱

#### ۵ پتانسیل‌های دوبعدی و سه‌بعدی ۶۳

- ۵ - ۱ مقدمه ..... ۶۴
- ۵ - ۲ نوسانگر هماهنگ ..... ۶۴
- ۵ - ۳ پتانسیل‌های شبه‌حل‌پذیر دوبعدی ..... ۶۹
- ۵ - ۴ پتانسیل‌های شبه‌حل‌پذیر سه‌بعدی ..... ۸۸
- ۵ - ۵ پتانسیل‌های حل‌شده در مکانیک کوانتوم ..... ۹۱

## پیوست‌ها

- پیوست ۱ اثبات برخی از روابط فصل ۲ ..... ۹۹
- پیوست ۲ تعاریف مورد نیاز گروه‌های لی ..... ۱۰۳
- پیوست ۳ اثبات روابط بخش خواص حالت‌های همدوس ..... ۱۰۶
- پیوست ۴ عملگر کازیمیر ..... ۱۰۹

## فهرست شکل‌ها:

### شماره صفحه

### شماره شکل

۴۰	۱ - ۳ نمودار دینکین جبر $Su(۳)$
۴۱	۲ - ۳ نمودار وزن‌های نمایش $(۱,۱)$ جبر $Su(۳)$
۴۳	۳ - ۳ نمودار وزن‌های نمایش $(۲,۰)$ جبر $Su(۳)$
۴۵	۴ - ۳ نمودار وزن‌های نمایش $(۰,۳)$ جبر $Su(۳)$
۴۵	۵ - ۳ نمودار چگونگی قرارگیری ریشه‌های جبر $Su(n)$
۶۷	۱ - ۵ پتانسیل نوسانگر هماهنگ
۶۹	۲ - ۵ نمودار پتانسیل ۱
۷۲	۳ - ۵ نمودار پتانسیل ۲
۷۴	۴ - ۵ نمودار پتانسیل ۳
۷۶	۵ - ۵ نمودار پتانسیل ۴
۷۸	۶ - ۵ نمودار پتانسیل ۵
۷۹	۷ - ۵ نمودار پتانسیل ۶
۸۰	۸ - ۵ نمودار پتانسیل ۷
۸۱	۹ - ۵ نمودار پتانسیل ۸
۸۲	۱۰ - ۵ نمودار پتانسیل ۹
۸۳	۱۱ - ۵ نمودار پتانسیل ۱۰

۸۴.....	۱۰	نمودار پتانسیل	۵- ۱۲
۸۴.....	۱۰	نمودار پتانسیل	۵- ۱۳
۸۵.....	۱۱	نمودار پتانسیل	۵- ۱۴
۸۶.....	۱۱	نمودار پتانسیل	۵- ۱۵
۸۷.....	۱۲	نمودار پتانسیل	۵- ۱۶
۸۸.....	۱۳	نمودار پتانسیل	۵- ۱۷

# فصل ۱

## پیشگفتار

## پیشگفتار

فیزیک تلاشی است که انسان برای شناخت پدیده‌های این جهان انجام می‌دهد. عمر فیزیک را می‌توان به اندازه عمر انسان بر روی کره خاکی دانست. فیزیک جدید دانش بررسی انرژی و برهمکنش آن با ماده است. از آنجا که انرژی در تاریخ کیهان نقش اساسی بازی می‌کند، و همه برای تبدیل می‌بایست با انرژی تعامل و برهمکنش داشته باشند، دانش فیزیک را «دانش بنیادین» نیز نامیده‌اند. امروزه فیزیک بسیار گسترده شده است. از ساختارهای بسیار بزرگ مانند کهکشانها و خوشه‌های کهکشانی گرفته تا ذرات بی‌نهایت ریز و حتی سیستم‌های اقتصادی، زیستی و مانند آنها در فیزیک بررسی می‌شوند. در یک تعریف بلندپروازانه (شاید هم خودخواهانه) از فیزیک، می‌توان گفت: فیزیک مجموعه کارهایی است که فیزیکدانان انجام می‌دهند.

فیزیک معاصر همواره بطور قراردادی نمی‌اندیشد و روشهای مختلفی را برای بررسی پدیده‌ها بکار می‌گیرد. یکی از تغییرات بزرگی که در قرن بیستم در فیزیک ایجاد شد، نقشی است که به مفهوم تقارن نسبت داده شد و روزبه‌روز بر اهمیت آن نیز افزوده می‌شود. تقارن در مطالعه جامدات تا کامل شدن یک نظریه میدان وحدت یافته بکار گرفته می‌شود. تا پیش از سال ۱۹۶۰ مفهوم تقارن به صورت دقیق و کاربردی وارد فیزیک نشده بود. یعنی تا پیش از آن تقارن در مفهومی‌ترین حالت خود یک تعریف ریاضی بود و در عمل و دنیای واقعی تعریف پیدا کردن و آزمایش آن، دور از انتظار می‌نمود. اما در همین سال‌ها، با آشکار شدن تقارن‌های پی‌درپی در مکانیک کوانتومی و دنیای ذرات بدون گسترش (بدون بعد) فردی به نام ویگنر<sup>۱</sup> مفهوم تقارن را به‌عنوان یک کمیت فیزیکی مطرح ساخت. این فیزیکدان با شرح و بسط یک تئوری قدیمی ریاضی که ظاهراً هیچ ارتباط جدیدی با فیزیک ندارد راه‌گشای سال‌های آینده فیزیک ذرات بنیادی شد. ویگنر در کتاب E. P. Wigner, 1959, Group Theory از ریاضیات گروه و تقارن برای رسیدن به این هدف استفاده کرد. [۱]

ساختارهای متقارن فراوانی در طبیعت وجود دارد که دانه‌های برف یکی از نمونه‌های آن است. اگر یک دانه برف را ۶۰ یا ۱۲۰ یا ۱۸۰ درجه (بطور کلی مضرب درستی از ۶۰ درجه) دوران دهیم، شکل حاصل، از شکل قبلی غیر قابل تشخیص خواهد بود. در این صورت می‌گوییم که شکل دانه برف تحت دوران‌هایی که مضرب ۶۰ درجه هستند تغییرناپذیر (ناوردا) است. روش مناسب ریاضی برای توصیف چنین تقارنی در ریاضیات، استفاده از نظریه گروه‌ها است. نظریه گروه‌ها بخوبی می‌تواند تقارن فیزیکی را توصیف کند. یک ریاضیدان مثال برف را تحت گروه (۶)C ناوردا می‌نامند.

هدف اصلی علم فیزیک توصیف تمام پدیده‌های طبیعی قابل مشاهده و غیر قابل مشاهده برای بشر، توسط مدل‌های ریاضی (به اصطلاح کمی کردن طبیعت) است. اگر بطور وسیع‌تر سخن بگوییم، هدف اصلی علم فیزیک بررسی و تحلیل طبیعت است و همواره این علم در پی آن است که رفتار طبیعت را در شرایط گوناگون درک و پیش‌بینی کند. در این راستا، مبحث تقارن سیستم‌های فیزیکی برای فیزیکدانان بسیار حائز اهمیت است. چرا که در بسیاری از موارد، فیزیکدانان بدون وارد شدن در بسیاری از محاسبات پیچیده، با استفاده از تقارن‌های سیستم‌های فیزیکی مورد مطالعه، می‌توانند اطلاعات مفید و زیادی در مورد آن سیستم‌ها بدست بیاورند. برای این اساس، همواره بخشی از فعالیت‌های فیزیکدانان معطوف به کشف تقارن‌های طبیعت است. به‌عنوان مثال می‌توان از تقارن نوسانگر هماهنگ، تقارن‌های تقریبی طعم برای طبقه بندی ذرات، تقارن دورانی، تقارن‌های پیمانه‌ای، تقارن‌های فضا و زمان نام برد. که اکثر این گروه‌های تقارنی در رده گروه‌های لی کلاسیک قرار دارند. با تعمیم گروه‌های کلاسیک، فیزیکدانان امکانات بیشتری برای توصیف پدیده‌های فیزیکی در اختیار خواهند داشت. اولین بار گروه‌های کوانتومی به‌عنوان تعمیمی از گروه‌های کلاسیک مستقل از ریاضیات در بررسی ساختارهای جبری مدل‌های فیزیکی ظاهر شدند. از آن پس، مطالعات وسیع‌تری برای شناخت این گروه‌ها و جبر حاکم بر مولدهای بی‌نهایت کوچک این گروه‌ها در فضایی که گروه‌ها روی آن عمل می‌کنند، شروع شد. فیزیکدانان بر این باورند که رده تعمیم یافته علاوه بر کلاس قبلی (گروه‌های کلاسیکی)، در برگیرنده بسیاری از مسائل جدید می‌باشد، بدین منظور شاخه تحقیقاتی جدیدی را بنیان نهاده‌اند.

بعد از گذشت چندین دهه از حضور گروه‌های لی کلاسیک و اخیراً گروه‌های تعمیم یافته کوانتومی در فیزیک، هنوز مسائلی وجود دارد که مورد بررسی قرار نگرفته‌اند و کاربردهای فیزیکی آنها هنوز مشخص نشده است. به‌عنوان مثال می‌توان از نمایش‌های دیفرانسیلی جبرهای لی کلاسیک و نمایش‌های تفاضلی جبرهای کوانتومی نام برد.

شرویدینگر در سال ۱۹۲۶ [۲] هنگام بررسی آن دسته حالت‌های کوانتومی مکانیکی سامانه‌ای که از مسیر کلاسیک پیروی می‌کردند؛ یا بعبارت دیگر؛ هنگام جستجوی حل معادله شرویدینگری که در اصل تطابق صدق کند، اولین نمونه دینامیک کوانتومی یعنی بسته موج گاوسی با عدم قطعیت کمینه را بدست آورد. حالتی با کمترین عدم قطعیت با تنها پارامتر مستقل انتخاب شده برای ایجاد پاشندگی نسبی، (انحراف معیار بر میانگین) برابر با مکان و تکانه، هر یک در انرژی بالا به طور یکسان کوچک می‌شوند. بنابراین، وقتی که مقدار انتظاری معادلات حرکت هایزنبرگ صفر هستند به ازای همه ویژه حالت‌های انرژی سیستم، در یک حالت همدوس مقدار چشمداشتی معادلات حرکت دقیقاً معادلات حرکت کلاسیکی هستند و فقط در انرژی بالا پراکندگی کوچکی دارند (انرژی بالا در صورتی ایجاد می‌شود که دامنه نوسانی میانگین و تکانه مقادیر کلاسیکی کوچکی داشته باشند). [۳] در دهه ۱۹۶۰ به این حالت‌ها، که توصیف‌شان از سیستم‌های فیزیکی نزدیکترین توصیف به مکانیک کلاسیک است، حالت‌های همدوس گفته شد. حالت همدوس در مکانیک کوانتوم نوع خاصی از حالت کوانتومی است که دینامیکش تقریباً به رفتار نوسانی یک نوسانگر هماهنگ کلاسیک شباهت دارد. [۴]

ساده‌ترین مسئله در مکانیک کوانتومی، نوسانگر هماهنگ یک بعدی است و تقارن حاکم بر آن، از ساده‌ترین انواع تقارن است. اگر مختصات و ممثوم را برای چنین سیستم کوانتومی برحسب دو عملگر فنا و خلق  $a^+$  ,  $a$  تعریف کنیم، به سادگی مشاهده می‌شود که روابط حاکم بر این عملگرها به صورت:

$$[a, a^+] = 1 \quad , \quad [1, a] = [1, a^+] = 0$$

است، که به جبر هایزنبرگ-وایل مشهور است.



در صورتی که بتوان عملگری را بر حسب عملگرهای  $a, a^+$  و یا نمایش های دیفرانسیلی آنها (به ترتیب  $Z, \frac{d}{dz}$ ) نوشت، به چنین نمایشی نمایش دیفرانسیلی آن عملگر گویند. محاسبات با چنین عملگرهایی بسیار ساده است. حال اگر بتوان هر جبر گروه تقارنی یک سیستم فیزیکی را به صورت نمایش فوق نمایش داد، به سادگی اطلاعات زیادی از این سیستم بدست خواهیم آمد.

در این مبحث نمایش های همدوس برای ما بسیار حائز اهمیت است، به دلیل آنکه، راهی که نمایش های جبر را به نمایش های جبر هایزنبگ-وایل مربوط می کند از نمایش های همدوس می گذرد.

در نمایش همدوس بردارهای فضای هیلبرت را بر حسب ویژه حالت های عملگر فنا بیان می کنند و به جای توابع مجذور انتگرال پذیر با توابع تحلیلی سروکار داریم. برای آنکه نمایش همدوس جبرهای لی در حد  $\{z\}$  های بزرگ ساخته شود، بایستی در جبر  $Su(2)$  روابط جابجائی عملگرهای بالابر و پایین بر و عملگرهای کارتان در حد  $[z]$  های بزرگ ( $z$  ویژه مقدار کارتان است) نوشته شود، که به روابط جبر هایزنبگ-وایل بر حسب عملگرهای خلق و فنا و عملگر واحد تبدیل می شود، که این نمایش همدوس این جبر است. اما برای جبرهای پیچیده تر بایستی جبر را بر حسب عملگرهای کارتان و ریشه ها به نوعی به جبرهای  $Su(2)$  تجزیه کرد و نمایش حاصل همان نمایش همدوس جبر می باشد. این نمایش ها به  $\{z\}$  های متناهی نیز قابل تعمیم می باشد. البته در این حالت دیگر رابطه جبر با جبر هایزنبگ-وایل به سادگی قبل نیست. [۵]

از کاربردهای نمایش های دیفرانسیلی جبرهای کلاسیک، حل مسائل کوانتومی است. وجود یک تقارن نهان در مکانیک کوانتومی کلید حل رده های گوناگونی از مسائل است.

هنوز بسیاری از مسائل کوانتومی وجود دارند که به روش های معمول قابل حل نمی باشند. روش حل مرسوم در حل معادله شرودینگر، حل معادله دیفرانسیل مرتبه دو می باشد که حل آن بخشی از مسائل را می پوشاند. که اصطلاحاً به این مسائل، مسائل "حل پذیر" گویند و مسائلی که طیف انرژی هایش را نمی توان به طور تحلیلی بدست آورد یعنی نتوان طیف ویژه مقادیر را به شکل تابع صریحی از پارامترهای هامیلتونی نوشت، اصطلاحاً "حل ناپذیر"

گویند. [۶]

حال اگر هامیلتونی هر سیستم کوانتومی را با یک ماتریس هرمیتی بی‌نهایت بعدی نمایش دهیم، تعیین طیف انرژی‌های هامیلتونی معادل قطری کردن ماتریس هرمیتی است. اما، تعداد کمی از مسائل مکانیک کوانتومی هستند که می‌توان آنها را با استفاده از تقارن‌هایشان قطری کرد. اگر هامیلتونی یک سیستم کوانتومی در نمایش ماتریسی دارای یک بلوک مربعی غیر صفر در سمت چپ بالا و بلوک‌های صفر در سمت راست بالا و سمت چپ پائین باشد، امکان تعیین بخشی از طیف انرژی آن سیستم وجود دارد. چرا که به سادگی می‌توان بلوک مربعی را که ماتریسی با بعد متناهی است قطری کرد و طیف انرژی آن بخش را بدست‌آورد، به‌چنین مسائلی، مسائل "شبه‌حل‌پذیر" گویند. اگر بتوان هامیلتونی سیستم مورد نظر را برحسب نمایش‌های دیفرانسیلی یک جبر لی نوشت در آن صورت می‌توان بدون حل معادله دیفرانسیل خطی مرتبه دو، بخشی از طیف انرژی و تابع حالت‌های آن را بدست‌آورد. به بیان ساده‌تر؛ مسائل شبه‌حل‌پذیر دارای فضای نمایشی با بعد محدود از توابع موج برای جبر تقارنی خود می‌باشند، که در این صورت هامیلتونی آنها به یک ترکیب خطی از مولدهای جبر روی فضای نمایش محدود می‌شود. در اینجا با استفاده از یک تبدیل پیمانه‌ای و با انجام محاسبات جبری می‌توان قسمتی از طیف ویژه مقادیر مسئله را بدست‌آورد. به‌عنوان مثال برای بدست آوردن پتانسیل شبه‌حل‌پذیر یک بعدی (سیستمی با یک درجه آزادی) می‌توان از نمایش جبر  $Su(2)$  که از رتبه یک می‌باشد استفاده کرد. اگر هامیلتونی که بدین طریق ساخته می‌شود مستقل از  $J_z$  باشد، مسئله تبدیل به مسئله نوسانگر هماهنگ می‌شود. موارد یک بعدی این مسائل نسبتاً آسان است، چرا که این مولدها در فضای فوک-بارگمن به‌صورت عملگرهای دیفرانسیلی مرتبه اول نمایش داده می‌شوند. اما در ابعاد بالاتر به‌دلیل مشتقات مختلط مسئله کمی پیچیده‌تر می‌شود. [۵]

از آنجائی که برای نوشتن شکل دیفرانسیلی مولدهای جبر آشنایی با حالت‌های همدوس نیاز است در فصل ۲ حالت‌های همدوس و خواص آن، فضای فوک-بارگمن و حالت‌های همدوس گروه  $Su(2)$  بررسی می‌شود. در فصل ۳ با استفاده از حالت‌های همدوس تعمیم‌یافته، محاسبه نمایش‌های دیفرانسیلی مولدهای جبرهای  $Su(2)$  و

$Su(3)$  ارائه می‌شود. و در فصل ۴ روشی برای بدست آوردن پتانسیل‌های شبه‌حل‌پذیر بیان می‌شود و با تعمیم آن تعدادی از پتانسیل‌های شبه‌حل‌پذیر دوبعدی و یک مورد سه بعدی را در فصل ۵ بدست می‌آوریم و با ذکر نمونه‌هایی از پتانسیل‌هایی که قبلاً با روش‌های تحلیلی حل شده‌اند، سادگی و کاربرد روش موجود در پایان‌نامه را بیان می‌کنیم.

# فصل ۲

## حالت‌های همدوس