

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ



دانشکده علوم

بخش فیزیک

پایان نامه تحصیلی برای دریافت درجه کارشناسی ارشد رشته

فیزیک گرایش بنیادی

---

## درهمتندگی حالت‌های همدوس و بررسی ناهمدوسی آن‌ها

---

استاد راهنما :

دکتر مجید رهنما

مؤلف :

سمیه شجاعی باغینی

شهریور ۱۳۹۰

ب



این پایان نامه به عنوان یکی از شرایط لازم درجه کارشناسی ارشد به

گروه فیزیک

دانشکده علوم

دانشگاه شهید بهشتی کرمان

تسلیم شده است و هیچ گونه مدرکی به عنوان فراغت از تحصیل دوره مذبور شناخته نمی شود.

دانشجو: سمیه شجاعی باغیتی

استاد راهنمای: دکتر مجید رهنما

استاد مشاور:

داور ۱: دکتر مهدی میرزایی

داور ۲: دکتر محمدحسین زندی

نماینده تحصیلات تکمیلی: خاتم دکتر موح خالقی

حق جانب محفوظ و مخصوص به دانشگاه شهید بهشتی است.

تقدیم به

## پدر و مادرم

که گرمی دست‌هایشان گرمی زندگی من است

## تشکر و قدردانی

سپاس خدای را که قدرت آموختن به من داد تا با ذره ذره وجود شنیده‌ها و دیدنی‌ها را با قلم حک کنم، گرچه هستی، فراتر از درک من است و این زیبایی عظمت پروردگار من است.

تشکر و قدردانی می‌کنم از زحمات تمامی کسانی که مرا در انجام این پایان‌نامه کمک کردند خصوصاً استاد گرانقدر جناب آقای دکتر مجید رهنما که همچون پدری دلسوز همراه من بودند و همچنین داوران محترم جناب آقای دکتر زندی و جناب آقای دکتر میرزاکی که داوری این پایان‌نامه را بر عهده داشتند و کلیه اساتید محترم بخش فیزیک و تمامی دوستان که یاری‌ام کردند کمال تشکر و قدردانی را دارم و در نهایت از زحمات بی دریغ خانواده‌ام، خصوصاً پدر و مادرم که همیشه پشتوانه‌ی محکمی برایم بودند سپاسگزارم.

## چکیده

در این مقاله درهمتندگی ماکروسکوپیک در سیستم‌های کوانتمی بررسی می‌شود. عدم قطعیت کدام مسیری مربوط به یک تک فoton، که حالتی میکروسکوپیک است، از یک پرتوشکافنده عبور می‌کند و به عدم قطعیت کدام مسیری میدان ماکروسکوپیک، از طریق اندازه‌گیری غیرمُخرب کوانتمی، تبدیل می‌شود.

تبدیل حالت‌های میکروسکوپیک به حالت‌های ماکروسکوپیک کوانتمی به پارادوکس گربه شرودینگر برابر می‌گردد. در گربه شرودینگر، واپاشی رادیواکتیو اتم میکروسکوپیک، با زندگی یک گربه درهمتندگی می‌شود، که نقش اساسی در فهم روابط بین مکانیک کوانتم و مکانیک کلاسیک بازی می‌کند. در اینجا، روشی برای خلق حالت‌های گربه شرودینگر و درهمتندگی این حالت‌های همدوس ارائه می‌شود.

تولید درهمتندگی حالت‌های همدوس در آزمایشگاه بسیار مشکل است زیرا ایجاد شرایط بدون افت برای دستگاه‌ها غیر ممکن است. همچنین مشکل اصلی همدوسی این حالت‌ها با محیط است. درهمتندگی این حالت‌ها را نمی‌توان نگه داشت و خیلی سریع با محیط برهمکنش می‌کنند، تاثیرات ناهمدوسی و افت وسایل اندازه‌گیری در درجه درهمتندگی مشاهده می‌شود.

لازم به ذکر است که درهمتندگی میدان‌های نوری ماکروسکوپیک، یک اصل اساسی در کوانتم مکانیک است و می‌توان از آن‌ها برای روش‌های معین ارتباطی استفاده کرد.

**کلیدواژه‌ها:** درهمتندگی، عدم قطعیت کدام‌مسیری، پرتوشکافنده، اندازه‌گیری غیرمُخرب کوانتمی، حالت‌های همدوس، ناهمدوسی

## فهرست مطالب

صفحه

عنوان

### فصل اول: مقدمه

|         |   |
|---------|---|
| ۴.....  | (۱) اطلاعات کدام مسیری.....                                     |
| ۶.....  | (۲) برهمنی و آمیختگی.....                                       |
| ۷.....  | (۳) چرا رفتار کوانتومی در دنیای ماکروسکوپی مشاهده نمی شود؟..... |
| ۱۱..... | (۴) ناهمدوسی.....   |

### فصل دوم: درهمتندگی کوانتومی

|         |  |
|---------|--|
| ۱۷..... | (۱-۲) درهمتندگی کوانتومی .....   |
| ۲۰..... | (۱-۱-۲) درهمتندگی در فضای هیلبرت.....  |
| ۲۱..... | (۲-۱-۲) یک جفت ذره (موجودیت کوانتومی) درهمتندیده شده با اسپین ۱/۲.....               |
| ۲۱..... | (۲-۲) متغیرهای پنهان.....  |
| ۲۲..... | (۳-۲) دوربری کوانتومی.....   |
| ۲۴..... | (۴-۲) تولید جفت‌های درهمتندیده شده .....   |
| ۲۴..... | (۱-۴-۲) تولید فوتون‌های همبسته قطبشی با آبشار اتمی.....                              |
| ۲۶..... | (۲-۴-۲) تولید جفت فوتون‌های همبسته با روش تبدیل پایین.....                           |
| ۲۹..... | (۳-۴-۲) ایجاد حالت‌های درهمتندیده شده با پرتوشکافنده ۵۰:۵۰.....                      |
| ۳۵..... | (۴-۴-۲) آزمایش تداخل سنج هانگ- یو- مندل .....  |
| ۳۶..... | (۵-۴-۲) تداخل سنج مخ زنلر ( <i>Mach-Zehnder interferometer</i> ) با یک تک فوتون..... |

|  |    |
|--|----|
| ۴-۶) آزمایش تجربی برای اثبات نابودی تداخل فوتون با اطلاعات کدام مسیری..... | ۳۸ |
| ۵-۲) اندازه‌گیری درهمتندگی.....  | ۴۱ |

### فصل سوم: حالت همدوس

|   |    |
|---|----|
| ۳-۱) بررسی خصوصیات حالت‌های همدوس.....          | ۴۳ |
| ۳-۲) عبور حالت همدوس از پرتو شکافنده.....       | ۴۸ |
| ۳-۳) عبور حالت همدوس از تداخل سنج مخ زنیور..... | ۴۹ |

### فصل چهارم: گربه شروдинگر

|   |    |
|---|----|
| ۴-۱) پارادوکس گربه شروдинگر.....  | ۵۱ |
| ۴-۲) معرفی حالت‌های گربه شروдинگر.....                                      | ۵۳ |
| ۴-۳) تولید حالت‌های گربه شروдинگر با عبور حالت همدوس از محیط کر (Kerr)..... | ۵۵ |

### فصل پنجم: درهمتندگی حالت‌های همدوس

|  |    |
|--|----|
| ۵-۱) تداخل سنج مخ زنیور با برهمنکش کراس کر (Cross-Kerr)..... | ۵۹ |
| ۵-۲) درهمتندگی حالت‌های همدوس.....                           | ۶۲ |
| ۵-۳) اثبات درهمتندگی میدان‌های همدوس.....                    | ۶۴ |
| ۵-۴) درهمتندگی شش مد میدان.....                              | ۴۸ |

### فصل ششم: بررسی خصوصیات حالت‌های درهمتندیده شده و ناهمدوسی آنها

|  |    |
|--|----|
| ۶-۱) بررسی ماکسیمم درهمتندگی حالت‌های گربه شروдинگر..... | ۷۴ |
| ۶-۲) افت دستگاه درهمتندگی و نقص تداخل سنج مخ زنیور.....  | ۷۵ |
| ۶-۳) بررسی ناهمدوسی حالت‌های گربه شروдинگر.....          | ۷۶ |

۴-۶) نتیجه گیری ..... ۷۹

پیوست‌ها

پیوست الف) کوانتم مکانیک پرتوشکافنده ..... ۸۲

پیوست ب) ماتریس چگالی ..... ۸۶

پیوست ج) اثر کر ..... ۸۷

پیوست د) اندازه گیری غیرمخرب کوانتمی (*Quantum nondemolition measurement*) ..... ۸۹

پیوست و) محاسبات عبور دو مد از محیط کر ..... ۹۰

مراجع ..... ۹۲

# فصل اول

## مقدمہ

فیزیک کلاسیک شامل مکانیک نیوتونی، الکترومغناطیس و مکانیک آماری، تا سال ۱۹۰۰ مسائل دنیای علم را پاسخ می‌داد. از سال ۱۹۰۰ برای حل مسئله‌ی تابش جسم سیاه، مکانیک کوانتمی مطرح شد و تا سال ۱۹۲۸ با تلاش افرادی چون پلانک<sup>۱</sup>، انشتین<sup>۲</sup>، بوهر<sup>۳</sup>، دوبروی<sup>۴</sup>، هایزنبرگ<sup>۵</sup>، بورن<sup>۶</sup> و دیگران فرمول‌بندی و توانایی آن برای تطابق با تجربه تایید شد. تئوری کوانتم، که اغلب از آن به عنوان یکی از موفق‌ترین تئوری‌های علمی نام می‌برند، برای ما توضیح می‌دهد که طبیعت در سطوح زیر اتمی چگونه رفتار می‌کند. در سطوح زیراتومی قواعد فیزیک کلاسیک که هر روزه آن‌ها را تجربه می‌کنیم، اعتبار و کارآیی خود را از دست می‌دهند. برای مثال به نظر می‌رسد ذرات زیر اتمی در یک زمان می‌توانند در دو مکان مختلف باشند، و یا می‌توان اطلاعات را سریع‌تر از سرعت نور منتقل کرد.

این یافته‌ها نشان می‌داد که کوانتم مکانیک از همان ابتدا ابهاماتی داشته و حتی اروین شرودینگر<sup>۷</sup> فیزیکدان اتریشی، که در توسعه تئوری کوانتمی نقش بسیار موثری ایفا کرد هم از تفسیر یافته‌های خود ناخرسند بود و با تاسف بسیار به یکی از همکاران خود گفته بود: "از این که در مورد تئوری کوانتم کار می‌کنم چندان راضی نیستم".

برای این ابهامات پاسخ اجمالی ارائه شد، اما بسیاری قانع نشدند از جمله سوالات مفهومی که توسط انشتین و همکارانش پودولسکی<sup>۸</sup> و روزن<sup>۹</sup> مطرح شد، آیا توصیف مکانیک کوانتم از واقعیت فیزیکی کامل است یا خیر؟ که به پاسخ منفی رسیدند. آنها در این مقاله که به تناقض EPR مشهور شد [۱] با یک آزمایش فکری نشان دادند که اگر توصیف مکانیک کوانتم از واقعیت کامل باشد به تناقض منجر می‌شود، به این صورت که، برای یک سیستم دو تابع موج به دست می‌آمد که با یکدیگر سازگار نبودند، این دو تابع، ویژه توابع دو عملگر جابجاپذیر بودند. اگر پذیریم توصیف مکانیک کوانتمی از واقعیت کامل نیست دو راه حل وجود دارد: باید

<sup>1</sup>Planck

<sup>2</sup>Einstein

<sup>3</sup>Bohr

<sup>4</sup>Debroglie

<sup>5</sup>Heisenberg

<sup>6</sup>Born

<sup>7</sup>Ervin Schrödinger

<sup>8</sup>Podolsky

<sup>9</sup>Rosen

متغیرهای جدیدی (متغیرهای پنهان<sup>۱</sup>) را به کار برد تا این تناقض را رفع کنند و یا یک اصلاح ریشه‌ای در کوانتوم مکانیک بوجود آورد.

سپس بوهر جوابه‌ای برای مقاله EPR بیان کرد که توصیف مکانیک کوانتومی از واقعیت کامل است [۲]. بوهر روی کامل بودن یا نبودن مکانیک کوانتوم بحث نکرد و نظریه خود را با این فرض گرفت که اساساً "واقعیتی ورای مشاهدات ما وجود ندارد.

پس از آن افراد مختلفی از جمله شروдинگر<sup>[۳]</sup> مقالاتی نوشتند تا بتوانند آن را به گونه‌ای حل کنند. شروдинگر در همین‌تی دیگر<sup>۲</sup> را، خاصیت اصلی کوانتوم مکانیک ذکر می‌کند و بیانی معادل بیان انشtein و همکارانش مطرح می‌کند. شروдинگر برای حل این مسئله می‌گوید که بین دو سیستم مذکور، نوعی در همین‌تی وجود دارد و در واقع یک ارتباط، بین دو سیستم وجود دارد، و قی می‌گفت که دیگری دست نخورده باقی می‌ماند و در واقع دو ذره به هم وابسته هستند، در اینجا به تناقضی مشابه تناقض EPR می‌رسیم، در این مقاله که در سال ۱۹۳۵ منتشر شد<sup>[۴]</sup> شروдинگر، پارادوکسی غیر عادی را مطرح کرد. شروдинگر آزمایشی که به صراحت آن را یک آزمایش کاملاً "مزحک خواند بیان کرد تا بتواند توسط این آزمایش، اختلاف بین واقعیت‌های ملموس توسط انسان و واقعیت‌های دنیای کوانتوم را که خود خالق آن بود بیان کند.

پیامدهای این پارادوکس چنان خیره کننده بود که توجه فیزیکدانان بدان تا کنون ادامه داشته است، منظور از این پارادوکس این است که افکار ما را به وضعیتی معطوف سازد تا هر چه شفاف‌تر، ماهیت متناقض نظریه کوانتومی را برجسته سازد و از آن زمان تا کنون، آن را به عنوان پارادوکس گربه شروдинگر<sup>۳</sup> شناخته‌اند. در زیر ترجمه این پاراگراف آمده است.

"شخصی می‌تواند حتی آزمایش‌های کاملاً مضحكی را ترتیب دهد. مثلاً گربه‌ای را در یک اتاق‌ک فولادی همراه با ابزار خیشانه‌ی زیر (که از دستکاری و دخالت مستقیم گربه باید محفوظ بماند) محبوس کرد. در یک شمارشگر گایگر، مقدار ناچیزی ماده پرتوزا قرار دارد. آن قدر ناچیز که شاید در مدت یک ساعت، تنها یکی از اتم‌ها فروپاشی کند. اما با احتمال مساوی، شاید هم نکند. اگر فروپاشی رخ دهد تیوب شمارگر تخلیه می‌شود و از طریق یک کلید برقی، چکشی رها می‌شود که ظرف شیشه‌ای محتوی هیدروژن سیانید را می‌شکند. اگر شخص، کل این سیستم را

<sup>1</sup> Hidden variables

<sup>2</sup> Entanglement

<sup>3</sup> Schrödinger's cat paradox

ساعتی به حال خود رها کند، چنانچه طی این زمان، اتمی فروپاشی نکرده باشد ممکن است شخص بگوید که گربه هنوز زنده است. چون اولین اتمی که فروپاشی کند گربه را مسموم می-کند. تابع موج کل سیستم <sup>۱</sup> که حاوی گربه‌ی زنده و مرده به صورت محو شده<sup>۲</sup> (برهمنه) یا آمیزه‌ای<sup>۳</sup> (آمیختگی یا "مخلوط")، از این دو حالت به نسبت مساوی است این امر را بیان خواهد کرد.

با بیان دیگری می‌توان گفت که بعد از سپری شدن یک ساعت، حالت گربه، برهمنه از دو جمله است که یکی نشان دهنده گربه‌ی زنده و دیگری گربه‌ی مرده است.

گربه در حالتی غیرقطعی و نامعین وجود دارد، تا زمانی که یک مشاهده‌گر به درون جعبه بنگرد و ببیند که گربه زنده یا مرده است. شرودینگر بیان کرد که طبق قواعد مکانیک کوانتم، گربه تا زمانی که کسی در جعبه را باز نکرده و مشاهده‌ای انجام نداده است، در حال زنده و مرده قرار دارد، این مفهوم در مکانیک کوانتم به عنوان اصل بر همنه<sup>۴</sup> کوانتمی نامیده می‌شود. اما هنگامی که در جعبه باز شود گربه را یا در حالت زنده بودن و یا مرده بودن مشاهده می‌کنیم. اگر اندازه‌گیری را به کرات تکرار کنیم این دو پیشامد با احتمال مساوی رخ می‌دهد، اما تا زمانی که اندازه‌گیری صورت نگرفته برهمنه وجود دارد. متاسفانه برخلاف میل شرودینگر، این تجربه‌ی تخیلی نه تنها باعث نشد که فیزیکدانان ابهام بعضی از خصوصیات نظریه کوانتم را درک کنند، بلکه جعبه شرودینگر برای اکثر فیزیکدانان به مثال غیرمعمول و فوق العاده‌ی این نظریه تبدیل شد و برهمنهی حالت‌ها به جای به هم ریختن نظریه کوانتم، به خصلت معرف آن بدل شد.

شرودینگر خاطرنشان می‌سازد، وجود اصل برهمنه، از لحاظ ریاضی ضروری است، تا تئوری کوانتم بتواند پیش‌گویی‌های دقیق خود را از عملکرد جهان در سطح زیراتمی ارائه دهد. مسئله این است که گربه شرودینگر در یک مقیاس ماکروسکوپی است. در این مورد تفاوت بین دنیا ماکروسکوپی<sup>۵</sup> و میکروسکوپی<sup>۶</sup> بسیار حائز اهمیت است. آیا در دنیای ماکروسکوپی می‌توان این برهمنهی را داشت و گربه در حالت هم زنده بودن و هم مرده بودن باشد؟

<sup>۱</sup> Smeared

<sup>۲</sup> Mixed

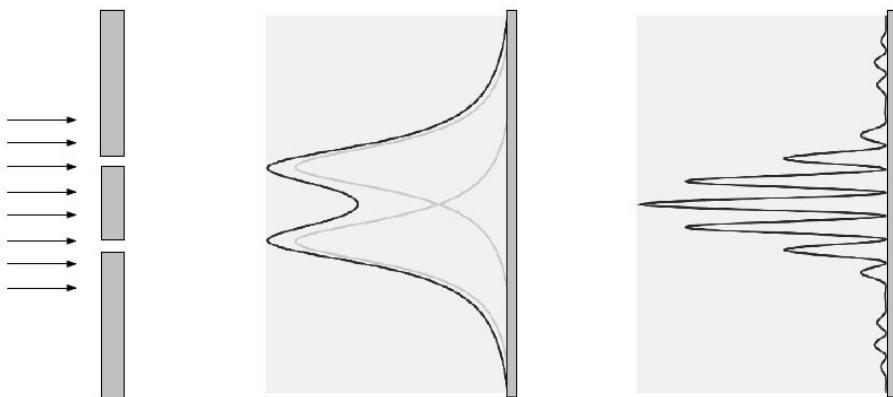
<sup>۳</sup> Superposition

<sup>۴</sup> Macroscopic

<sup>۵</sup> Microscopic

## ۱-۱) اطلاعات کدام مسیری<sup>۱</sup>

برای فهم بهتر این پارادکس و تفاوت بین دنیای میکروسکوپی و ماکروسکوپی مثالی می‌زنیم، اگر توپ ییسبالی را به طرف دیواری که دو پنجره دارد پرتاب کنیم، توپ از درون یکی از پنجره‌ها و نه از درون هر دوی آن‌ها، عبور خواهد کرد، اما برای دنیای میکروسکوپیک، در پرتاب الکترون به دو شکاف، ممکن است در آن واحد الکترون از دو شکاف عبور کند، پدیده تداخل<sup>۲</sup> چنین امری را نشان می‌دهد، اگر مسیر هر الکترون را مستقیماً مشاهده می‌کردیم و عبور الکترون را از شکاف ۱ یا شکاف ۲ می‌دیدیم، دیگر الگوی تداخل نداشتیم.



شکل (۱-۱): الگوی تداخلی در دو شکاف. شکل وسط الگوی تداخل در کلاسیک و شکل سمت راست الگوی تداخل در کوانتم را نشان می‌دهد[۴].

<sup>1</sup> Which-path

<sup>2</sup> Interference

در دو شکاف که در شکل (۱-۱) آمده است دو حالت داریم، ذره‌ای که از هر دو شکاف عبور می‌کند با برهمنهی دو تابع موج  $\psi_1$  و  $\psi_2$ ، که به ترتیب از دو شکاف یک و دو عبور می‌کنند و روی پرده یک الگوی تداخلی مطابق با شکل (۱-۱) مشاهده می‌شود. حالت ذره در سطح شکاف با برهمنهی

$$\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\psi_1(x) + \psi_2(x)) \quad (1-1)$$

و چگالی احتمال آن بصورت

$$\rho(x) = \frac{1}{2} |\psi_1(x) + \psi_2(x)|^2 \quad (2-1)$$

است. این برهمنهی در ناحیه‌ی دو شکاف گسترش یافته است، در واقع دو مسیر داریم و نمی‌توان با قطعیت مسیر ذره را مشخص کرد. حال اگر یک آشکارساز را در یکی از دو شکاف قرار دهیم و موقعیتی از ذره را در یکی از دو شکاف اندازه بگیریم و بفهمیم که ذره از کدام شکاف عبور کرده است،  $\psi(x)$  را به یک ناحیه ویژه‌ای محدود می‌کنیم. در اینجا تداخل از بین می‌رود و چگالی احتمال بصورت

$$\rho(x) = \frac{1}{2} |\psi_1(x)|^2 + \frac{1}{2} |\psi_2(x)|^2 \quad (3-1)$$

است در این حالت ما اطلاعات کدام مسیری را بدست آوردیم و تداخل و برهمنهی از بین می‌رود. در توپ بیسبال عملاً اطلاعات کدام مسیری را داریم پس برهمنهی وجود ندارد [۴]، مانند زمانی که گربه را مشاهده می‌کنیم، ما آن را مرده و یا زنده می‌بینیم چون اطلاعات کدام مسیری را داریم و برهمنهی مرده و زنده بودن گربه از بین می‌رود. اما از کوانتم مکانیک می‌دانیم که دنیای ریز، خواص کوانتمی از خود نشان می‌دهد. پارادوکس واقعی گربه این است که دنیای ماکروسکوپی تجربه‌ی روزمره‌ی ما خواص کوانتمی ندارد و ما هیچگاه در این دنیا چیزی متناظر با تداخل بین گربه‌ی زنده و مرده مشاهده نمی‌کنیم.

## ۱-۲) برهمنی و آمیختگی<sup>۱</sup> (آمیزه یا "مخلوط")

همانطور که اشاره کردیم در دیدگاه اول به نظر می‌آید که در جعبه بسته، گربه یا زنده و یا مرده است و نمی‌توان یکی از این دو وضعیت را پیشگویی کرد و مانند این است که گفته شود در آزمایش دو شکاف الکترون ممکن است از درون یک شکاف و یا از دیگری عبور کند، اما از درون هر دو عبور نکرده است. در اینجا با جهل کلاسیکی روپرتو هستیم که نمی‌توان آن را به صورت حالت کلاسیکی ساده شرح داد که آن را با آمیختگی توضیح می‌دهیم. با فرض، گروه مرکبی از  $N$  ذره را وقتی به عنوان آمیختگی توصیف می‌کنیم که  $N_1$  ذره از آنها، در حالت  $N_1$  و  $N_2$  ذره از آنها در حالت  $N_2$  هستند که  $N = N_1 + N_2$  آمیختگی حالتی را شرح می‌دهد که از ماهیت آن مطمئن نیستیم و این به خاطر عدم قطعیت نیست بلکه تنها معلول جهل کلاسیکی است. حالت کوانتومی هر یک از  $N$  ذره یا  $N_1$  است و یا  $N_2$ ، اما نمی‌دانیم کدام یک است.

تمایز بین برهمنی و آمیختگی را با آزمایش تداخل دو شکاف بیان می‌کنیم. اگر  $N_1$  تابع موج ذره‌ای را توصیف کند که از شکاف یک عبور کرده است و  $N_2$  تابع موج ذره‌ای را توصیف می‌کند که از شکاف ۲ عبور کرده باشد. در این صورت در یک حالت برهمنی، تداخل مشاهده خواهد شد. اگر فرض کنیم بعضی از ذرات را به سمت یک شکاف و بقیه را به سمت شکاف دیگر گسیل می‌دهیم و نه به طرف هر دو شکاف. این مجموعه ذرات با آمیختگی توصیف می‌شوند چون هر ذره تنها از یک شکاف عبور می‌کند لذا تداخل صورت نمی‌گیرد. این یک نکته خیلی مهم است که برهمنی‌ها، منجر به تداخل می‌شوند اما در آمیختگی تداخل صورت نمی‌گیرد.

در پارادوکس گربه شرودینگر اگر آزمایش را تکرار کنیم، حالت مجموعه گربه‌ها با آمیختگی نشان داده می‌شود در صورتی که کوانتوم مکانیک می‌گوید آن را می‌بایستی با برهمنی نمایش دهیم، در واقع، آنچه را که در دنیای ماکروسکوپیک مشاهده می‌کنیم با آمیختگی توصیف می‌شود[۵].

---

<sup>۱</sup> Mixture

### ۱-۳) چرا رفتار کوانتومی در دنیای ماکروسکوپی مشاهده نمی‌شود؟

در بیشتر موقعیت‌های ماکروسکوپیک تفاوت بین رفتار کوانتومی و کلاسیکی، یعنی بین برهمنگی و آمیختگی، بسیار کوچکتر از آن بوده که از طریق تجربی مشاهده شود، در این بخش علت آن را بحث می‌کنیم.

ممکن است بگوییم که پارادوکس گریه، یک معضل واقعی را مطرح نمی‌کند، چون کوانتوم مکانیک در مورد دنیایی با مقیاس بزرگ نیز صادق نیست و به کار نمی‌آید، این نظریه برای توجیه اجسام زیر میکروسکوپیکی مانند اتم‌ها، فوتون‌ها و نظایر آن‌ها ابداع شده است و کاربردی در مورد اجسام ماکروسکوپیک ندارد.

اما در قواعد مکانیک کوانتمی هیچ گزاره‌ای سراغ نداریم که معادله شروдинگر را تنها برای اجسام کوچک محدود کند. در واقع مطابق اصول آن، معادله شروдинگر، همانطور که در مورد الکترون به کار می‌آید شامل گریه و توب بیسبال نیز می‌شود. پس چرا گریه و توب بیسبال رفتار کوانتومی از خود بروز نمی‌دهند؟ در اینجا به بررسی این علت‌ها می‌پردازیم.

**تداخل:** به مثال توب بیسبال برمی‌گردیم که به سمت دو پنجره در دیوار پرتاپ شده است. چرا توب بیسبال تداخل از خود نشان نمی‌دهد، می‌دانیم که ماکسیم‌ها در الگوی تداخل زمانی ایجاد می‌شود که اختلاف مسیر از دو شکاف به اندازه یک طول موج دوبروی باشد، این طول موج  $\lambda = \frac{h}{p}$  که برای توب  $0.23\text{ m}$  کیلوگرمی با سرعت  $8.9\text{ m/s}$  به طرف دیواری پرتاپ می‌شود برابر با  $3.2 \times 10^{-34}\text{ m}$  است. مشاهده می‌کنیم که اختلاف فاصله بین ماکسیم‌های مجاور در الگوی تداخل حتی به مراتب کوچکتر از ابعاد یک اتم است در نتیجه توب و یا هر جسم ماکروسکوپی دیگری، اگر از خود تداخل نشان دهد ما بدان پی نخواهیم برد.

**اصل عدم قطعیت<sup>۱</sup>:** در سال ۱۹۲۷، هایزنبرگ، با اصول ریاضی توانست عدم قطعیت در مکان و اندازه حرکت بسته موج را با تابش توزیع گوسی بدست آورد. این عدم قطعیت بصورت  $\frac{h}{2} \geq (\Delta x)(\Delta p)$  نشان داده می‌شود و به این صورت تفسیر می‌شود که ممکن نیست به طور همزمان اندازه حرکت و مختصات یک سیستم را با دقت دلخواه اندازه بگیریم و هر چه دقت در اندازه گیری یکی بیشتر باشد در دیگری کمتر خواهد بود [۶].

<sup>۱</sup> Uncertainty principle

گرچه گروهی مخالف این عقیده هستند. نظر آنها این است که مکان و اندازه حرکت هر دو با هم وجود دارد و این از جهل ما نسبت به متغیرهای پنهان است که مانع آگاهی ما از آنها می‌شود<sup>[7]</sup>، مهم این است که همه اجسام ماکروسکوپی و میکروسکوپی مشمول اصل عدم قطعیت هستند، اما برای اجسام ماکروسکوپی اثر آن چنان کوچک است که عملاً پیامدی ندارد. برای مثال با انتخاب مقدار  $cm = 0.025$  در رابطه عدم قطعیت  $\Delta x = \frac{\hbar}{2}(\Delta p_x)$  برای توب  $m/s = 9.1 \times 10^{-31}$  خواهیم داشت  $m/s = 9.1 \times 10^{-31}$  که این دلواپسی در سرعت حرکت توب آن قدر ناچیز است که اصلاً مشاهده‌پذیر نیست به طوری که می‌توان مسیر حرکت توب را مشخص نمود، اما در مورد الکترون چنین نیست.

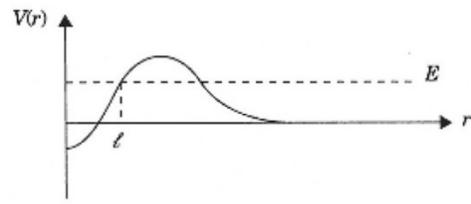
**تونل زنی کوانتمی**<sup>۱</sup>: تونل زنی اثر کوانتمی محض دیگری است که همتای کلاسیکی ندارد، در اینجا بررسی می‌کنیم که چرا در دنیای با مقیاس بزرگ مشاهده نمی‌شود. تونل زنی اولین بار توسط جرج گاموف<sup>[8]</sup> و سپس گرنی<sup>۲</sup> و کاندون<sup>۳</sup> برای توجیه پرتوزایی<sup>[9]</sup>، یعنی گسیل ذره<sup>[10]</sup> از هسته‌های اتمی ناپایدار، مطرح شد. ذرات<sup>[11]</sup> بر اثر نیروهای هسته‌ای در چاه پتانسیل به دام افتاده‌اند. مشکل اینجاست که پتانسیل جاذبه هسته‌ای به مراتب زیادتر از انرژی جنبشی ذرات<sup>[12]</sup> است، پس این ذرات بایستی درون هسته به دام افتاده باشند، اما پرتوزایی در عمل نشان می‌دهد که ذرات صعود می‌کنند. گاموف، گرنی و کاندون با کوانتم مکانیک نشان دادند که این امر چگونه رخ می‌دهد.

---

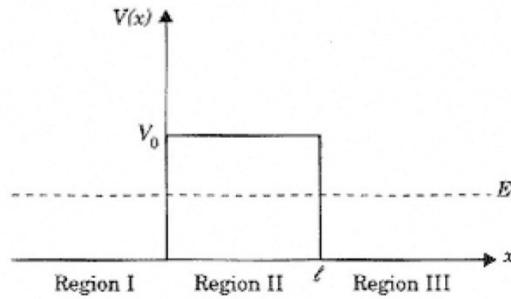
<sup>1</sup> Quantum tunneling

<sup>2</sup> Gurney

<sup>3</sup> Condon



(a)



(b)

شکل (۲-۱): (a) انرژی پتانسیل ذره‌ی  $\alpha$  با انرژی  $E$  در هسته‌ی اتم. (b) طرح سد پتانسیل [۱۰].

در شکل (۲-۱) موجی از سمت چپ به سد پتانسیلی برخورد می‌کند که ارتفاعش  $V_0$ ، زیادتر از انرژی ذره  $E$  است. در منطقه I و III پتانسیل در معادله شرودینگر صفر است  $V(x)=0$  و جواب‌های معادله امواج تخت به صورت

$$\psi = A_1 e^{ikx} + A_2 e^{-ikx}$$

$$\psi = A_5 e^{ikx} + A_6 e^{-ikx}$$

$$V(x)=V_0 > E \quad \text{پتانسیل} \quad \text{در منطقه II} \quad \psi = A_3 e^{px} + A_4 e^{-px}$$

$$p = \sqrt{2m(V_0 - E)/\hbar^2} \quad \text{و} \quad k = \sqrt{2mE/\hbar^2}$$

است که در آن

پرتو ذرات فرودی به منطقه I وارد می‌شوند باید بدانیم که چه کسری از آن‌ها به منطقه III نفوذ می‌کنند، مجدور نسبت دامنه موج فرودی به دامنه کسری از موج، که در سد نفوذ کرده جواب ماست که از نظر کلاسیکی انتظار داریم که این کسر صفر شود. با کمک شرایط مرزی و اینکه تابع موج و مشتقه اول آن باید در  $x=0$  و  $x=l$  پیوسته باشند [۱۰] نشان می‌دهیم که

$$\left| \frac{A_5}{A_1} \right|^2 = \frac{16E(V_0 - E)}{V_0^2} e^{-2\rho l} \quad (4-1)$$

مشروط بر اینکه  $\rho l \ll 1$

طبق اصل عدم قطعیت تکانه‌ی ذره بصورت  $P = \frac{\hbar}{l}$  است، زمان لازم برای پیمودن هسته‌ای به قطر  $l$  برابر با  $\frac{l}{v} = ml^2/\hbar$  است، نیم عمرهای اندازه‌گیری شده‌ی هسته‌های ناپایداری که ذره  $\text{Ca}$  گسیل می‌کنند دامنه‌ای از چند میلیونم ثانیه تا ده‌ها میلیارد سال دارند. اگر نیم عمر یک سال را در نظر بگیریم، ذره در این زمان حدود  $10^{-27}$  مرتبه به سد پتانسیل خود برخورد می‌کند، پس احتمال تونل‌زنی از معادله (۴-۱) مساوی  $e^{-62} = 10^{-27}$  بدست می‌آید که برای  $l$  و  $E$  و  $V_0$  مقادیر قابل قبولی وجود دارد.

در نتیجه مکانیک کوانتم، پدیده تونل‌زنی را توجیه می‌کند. برای اجسام ماکروسکوپیک معادله (۴-۱) صادق است، اما سرعت تونل‌زنی کوانتمی آن چنان کم است که هرگز انتظار نمی‌رود که این پدیده رخ دهد. برای مثال، برای یافتن احتمال فرار یک زندانی با وزن ۱۰۰ کیلوکه دیوار یک متری، آن را محصور کرده است، برآورد پتانسیل  $V_0$  برابر با  $10^9$  ژول است که این انرژی می‌تواند دیوار را خراب کند، از طرفی انرژی زندانی  $E$ ، برابر با  $10^2$  ژول است، پس احتمال تونل‌زنی به خارج از زندان در هر قدم  $10^{-62}$  است. می‌بینیم که احتمال فرار نزدیک به صفر است.

نتیجه می‌گیریم که تونل‌زنی کوانتمی، تداخل و عدم قطعیت، نقش مهمی در دنیای میکروسکوپی ایفا می‌کند ولی نقش محسوس در دنیای با مقیاس بزرگ ندارد گرچه برای آن صادق است.