

راز ذرات

در بزرگترین شتاب‌دهنده جهان، ذرات تقریباً با سرعت نور به یکدیگر برخورد می‌کنند. دانشمندان در حجم عظیم اطلاعات ایجاد شده در این فرآیند، وقایع غیر منتظره‌ای را جستجو می‌کنند. برای این هدف، دانشمندان باید پیش‌بینی‌های نظریه‌های متداول را درک کنند - اما این کار آسانی نیست.

متیو فون هیپل، فیزیک‌دان نظری از موسسه نیلز بور در دانشگاه کپنهاگ است. او همچنین در نشانی <https://4gravitons.com> وبلاگ نویس است.



در شتاب‌دهنده‌های ذرات، ذرات با سرعت سرسام‌آوری با یکدیگر برخورد کرده و با پیوند یافتن، ذرات جدیدی را تشکیل می‌دهند.

برخورد دهنده‌ی هادرونی بزرگ (LHC) در ژنو، بزرگ‌ترین دستگاهی است که بشر تا کنون ساخته است. پروتون‌های شتاب‌یافته در این دستگاه فقط یک میلیونیم درصد آهسته‌تر از سرعت نور هستند. این ذرات با سرعت سرگیجه‌آوری با یکدیگر برخورد کرده و به معنی واقعی کلمه منفجر می‌شوند: آنها به اجزای تشکیل‌دهنده‌ی خود یعنی کوارک‌ها و گلوئون‌ها فروپاشیده و سپس به هم پیوسته و ذرات جدیدی را تشکیل می‌دهند.

به این ترتیب دانشمندان در سال 2012 به مهم‌ترین نتیجه‌ی کار خود تا آن زمان دست یافتند. آنها وجود بوزون هیگز، آخرین ذره‌ی مورد جستجو در مدل استاندارد (1) فیزیک ذرات، که مدت زمان طولانی‌ای انتظارش می‌رفت را به اثبات رساندند. با این وجود فیزیک‌دانان امیدوارند، که به‌زودی در برخورد دهنده‌ی هادرونی بزرگ، ذره‌ی واقعی جدیدی را کشف کنند: ذرات تاکنون ناشناخته‌ای که برای مثال راز ماده‌ی تاریک را فاش کنند و یا راه‌حلی برای پرسش‌های بی‌پاسخ ارائه دهند.

دانشمندان برای این منظور، هر ساله 30 پتابایت (10^{15} بایت، یا هزار ترابایت) داده و اطلاعات پدید آمده در جریان آزمایش‌ها را زیر و رو می‌کنند. آنها در جستجوی انحرافات ناچیز از نظریات متداول و نشان‌گر پدیده‌های فیزیکی جدیدی هستند. البته در این رابطه باید از پیش‌بینی‌های دقیق مدل استاندارد آگاه بود.

فیزیک‌دانان با آزمایش‌های خود تنها می‌توانند به پرسش‌هایی در رابطه با احتمالات پاسخ دهند. برای مثال، امکان برخورد دو پروتون با یکدیگر چه اندازه است؟ در این فرآیند چند بار بوزون هیگز ایجاد می‌شود؟ برای این امر دامنه‌ی پراکندگی (Scattering amplitude) (2) نیاز است. فرمول‌های مربوطه، نشان‌دهنده‌ی احتمال کمانه کردن و دور شدن ذرات از یکدیگر، یعنی «پراکندگی» (3)، هستند. من جزو آن دسته از پژوهش‌گران‌ام که سعی می‌کنند محاسبات پیچیده را ساده‌تر کرده و یا این که در وهله‌ی اول آنها را امکان‌پذیر سازند. ما خود را «پژوهش‌گران دامنه» نام نهاده‌ایم.

در یک نگاه ریاضیات جدید برای LHC

1- فیزیکدانان برای یافتن پدیده‌های غیر منتظره در شتاب‌دهنده‌ی ذرات باید احتمالات دقیق برخورد‌ها و واکنش‌ها در شتاب‌دهنده را بشناسند.

2- از آنجا که محاسبه‌های لازم برای این منظور بسیار پیچیده‌اند، به اصطلاح پژوهش‌گران دامنه از آخرین پیشرفت‌ها در ریاضیات بهره می‌جویند.

3- به این ترتیب فیزیکدانان اکنون می‌توانند از پس دقت و ظرافت LHC برآیند. آنها امیدوارند با پیدا کردن انحرافات از نظریه‌های جاری بالاخره ذرات جدیدی را که مدت‌ها در انتظارشان هستند را پیدا کنند.

سابقه‌ی کار ما به اثر منتشر شده در سال 1986 از فیزیک-دانان استفان پارک و توماس تایلور برمی‌گردد، که در آن زمان در فرمی‌لاب در ایلینویز کار می‌کردند. در آن زمان، آنها موفق شدند برخورد هر تعداد از گلوئون‌ها را تنها با یک فرمول توضیح دهند. قبلاً برای محاسبه‌ی چنین فرآیندهای پیچیده پراکندگی، باید در صفحات پرشمار نتیجه‌های مشاهدات متعدد، جستجوی مورد به مورد پر زحمتی انجام می‌شد. در طی 20 سال بعد از آن، ساده‌تر شدن معادله‌های پیچیده به وسیله‌ی یک سری روش‌های نو، سرانجام موجب رونق پژوهش دامنه شد. در حال حاضر این حوزه‌ی تخصصی در حال شکوفایی است: «همایش دامنه-2018»، 160 شرکت کننده را گرد هم آورد و 100 پژوهش‌گر جوان در یک دوره‌ی آموزشی یک هفته‌ای پیش از آن شرکت کردند. حتی در قسمتی از سریال تلویزیونی پر بیننده "The Big Bang Theory"، شلدون کوپر غیرعادی توضیح می‌دهد که او در پژوهش دامنه نیز شرکت داشته است.

در این زمینه در سال‌های اخیر پیشرفت چشم‌گیری حاصل شده است و اکنون نتیجه‌ها به اندازه‌ی دقیق و نشان‌گر جزئیات‌اند که می‌توانند با دقت در حال رشد LHC هم‌گام باشند. بدین وسیله ما خود توانایی تشخیص کوچک‌ترین تفاوت‌های بین پیش‌بینی‌های مدل استاندارد و واقعیت را خواهیم داشت و به این ترتیب سرانجام قادر به جستجوی ردپای ذرات اسرارآمیزی که فیزیکدانان مدت زمان طولانی آرزوی کشف آنها را دارند، خواهیم بود.

نمودارهایی از خط‌ها و حلقه‌ها

اما چگونه دامنه‌های پراکندگی محاسبه می‌شوند؟ دانشمندان معمولاً برای این منظور از نمودارهای فاینمن که فرمول‌های بسیار طولانی را به شکل بهتر و روشن‌تری قابل درک می‌سازند، استفاده می‌کنند. این نمودارها که در سال 1948 توسط ریچارد فاینمن طراحی شدند، نشانگر نمادین مسیرهای احتمالی حرکت یک ذره در فرآیند پراکندگی هستند.

فرض کنیم که احتمال پیوند دو گلوئون برای ایجاد یک بوزون هیگز باید محاسبه شود. در ابتدا مسیرهای همه‌ی ذرات درگیر رسم می‌شوند، یعنی در سمت چپ دو خط ورودی برای گلوئون‌ها و در سمت راست یک خط خروجی برای بوزون هیگز ایجاد شده. سپس این مسیرها باید بر پایه‌ی قانون‌های مدل استاندارد به یکدیگر پیوند یابند. اما به لحاظ نظری، پیوند دو گلوئون با یکدیگر امکان‌پذیر نیست، زیرا از 2 گلوئون هرگز به شکل مستقیم یک بوزون هیگز ایجاد نخواهد شد. اما این فرآیند با یک میان‌بُر و به شکل غیرمستقیم امکان‌پذیر است. برای مثال گلوئون‌ها می‌توانند به جفتی از یک کوارک و آنتی کوارک فروپاشند که از آنها سرانجام یک بوزون هیگز ایجاد شود. با رسم مسیر کوارک‌ها در نمودار، آنها یک حلقه تشکیل می‌دهند (نگاه شود به «نمودار فاینمن» در صفحه 4). ذره‌ای که در چنین حلقه‌ای حرکت کند «مجازی» نامیده می‌شود، زیرا این ذره نه خاستگاهی دارد و نه پایانی و ویژگی‌های این ذره هرگز نمی‌توانند در یک آزمایش اندازه‌گیری شوند.

برای محاسبه‌ی احتمال فروپاشی دو گلوئون به کوارک‌های مجازی و ایجاد بوزون هیگز، تنها انرژی و سرعت ذرات واقعی کافی نیستند، بلکه انرژی و سرعت کوارک‌های مجازی نیز مورد نیازند. اما از کجا می‌توان فهمید که این ذرات چه سرعت و انرژی‌ای دارند؟ در واقع پاسخ روشنی به این پرسش وجود ندارد. این عدم قطعیت در سراسر مکانیک کوانتومی مشاهده می‌شود. بدین ترتیب، برای نمونه نمی‌توان مکان و تکانه‌ی زاویه‌ای یک ذره را هم‌زمان به گونه‌ای دقیق مشخص کرد. اما در عین حال مکانیک کوانتومی همچنین به ما می‌آموزد که با در نظر گرفتن تک‌تک امکانات و جمع احتمالات آنها با یکدیگر، چگونه با این عدم قطعیت برخورد کنیم. در نمونه مورد بحث ما، باید این کار را برای تمام سرعت‌ها و انرژی‌های کوارک‌های مجازی، و در بهترین حالت با یک انتگرال انجام داد.

توضیح کوتاه: چندجمله‌ای‌ها و معادله‌های جبری

یک معادله‌ی چند جمله‌ای، به تعداد ضریب‌های a_i ، توان‌های مختلف یک متغیر x را با یکدیگر جمع می‌بندد، مانند: $f(x) = a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n$.
یک عدد جبری همیشه جواب یک معادله‌ی چندجمله‌ای با ضرایبی از اعداد صحیح a_i است. معادله‌های جبری اما تنوع بیشتری دارند. به معنای دقیق ریاضی، آنها راه‌حل‌های یک معادله‌ی چندجمله‌ای هستند. از این رو آنها اغلب به مثابه‌ی ضرب، تقسیم، جمع یا گمیدن (تفریق) چندجمله‌ای‌ها نشان داده می‌شوند. نمودارهای **فاینمن** همیشه منجر به انتگرال‌گیری از یک معادله‌ی جبری می‌شوند و به همین دلیل راه‌حل آنها یک دوره است.

اما کار به همین‌جا پایان نمی‌یابد. برای محاسبه‌ی **دامنه‌ی پراکندگی** بوزون هیگز حاصل از برخورد 2 گلوئون، باید فراتر رفت. زیرا ذرات مجازی می‌توانند قبل از ترکیب و ایجاد یک بوزون هیگز، به گلوئون‌های مجازی فروپاشند، و این گلوئون‌ها خود دوباره به جفت‌های کوارک و آنتی‌کوارک مجازی فرو خواهند پاشید و غیره. برای محاسبه‌ی **دامنه‌ی پراکندگی کلی**، به هر نمودار امکان‌پذیر **فاینمن** نیاز است که ذرات واقعی را بر اساس قانون‌های مدل استاندارد با یکدیگر پیوند می‌دهد. شمار این نمودارها نامحدود است: همیشه می‌توان حلقه‌های جدیدی اضافه کرد که باعث ایجاد انتگرال‌های جدید و پیچیده می‌شوند.

اما خوشبختانه راه برون‌رفتی وجود دارد: به دلیل کم بودن شدت (Strength) نیروهای مکانیکی کوانتومی، باید در اغلب موارد تنها تعداد کمی نمودار را محاسبه کرد. با برهم‌کنش ذرات با یکدیگر، خط‌های آنها در نمودار **فاینمن** به یکدیگر پیوند داده می‌شوند و انتگرال مورد نظر با شدت (Strength) این برهم‌کنش ضرب خواهد شد. برای مثال، اندازه‌ی نتیجه‌ی این عمل ضرب، برای الکترونیسته و مغناطیس بسیار کم است، یعنی برای هر حلقه‌ای که نقطه‌ی ارتباط اضافی ایجاد کند، باید نتیجه را تقسیم بر حدود 137 کرد (4). هر چه تعداد حلقه‌های یک نمودار بیشتر باشد، به همان نسبت سهم‌اش کمتر خواهد شد - تا جایی که آزمایش‌ها دیگر قادر به حل نمودار نخواهند بود.

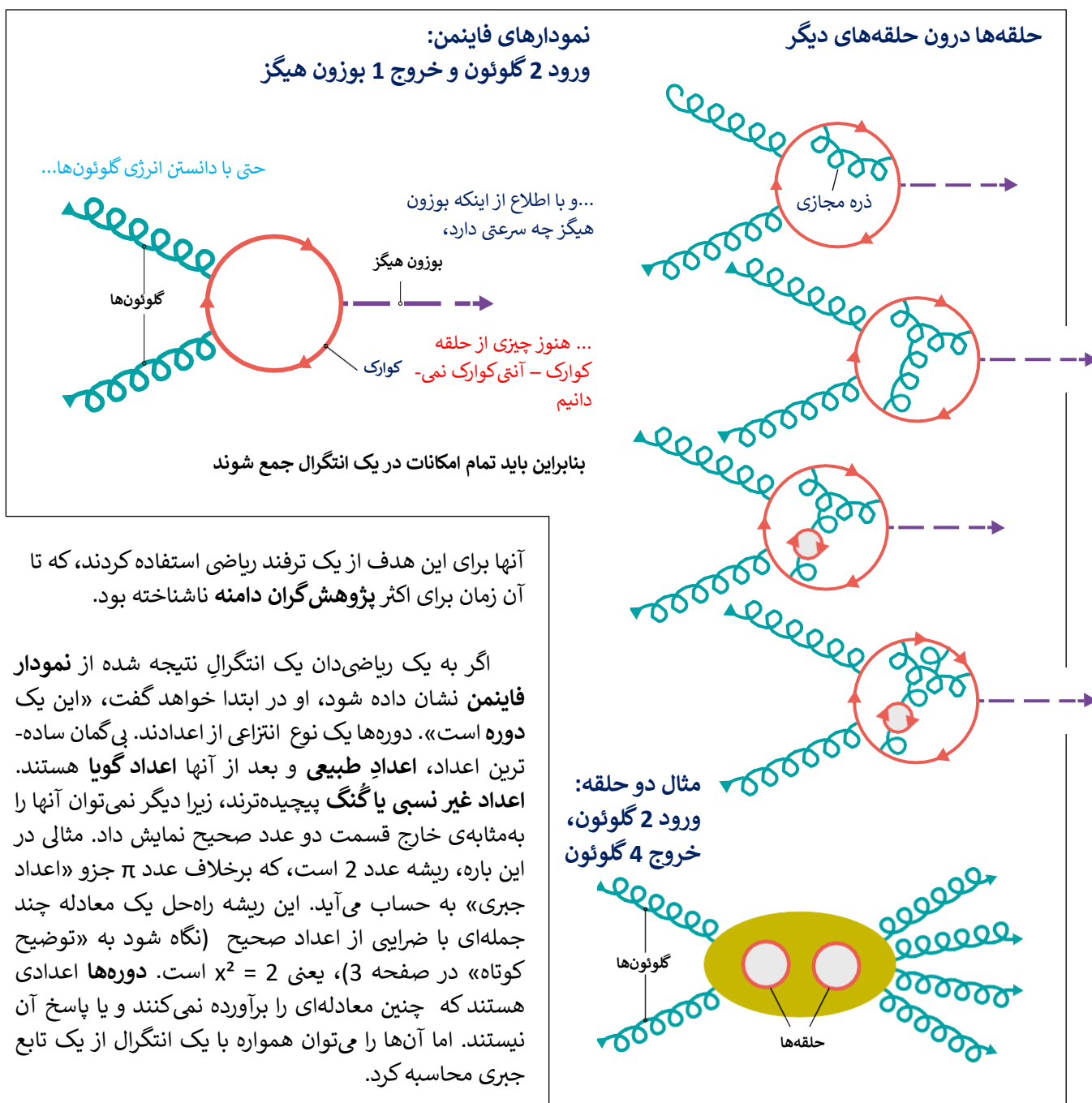
دقیق‌ترین آزمایش‌ها در علوم طبیعی آزمایش‌هایی هستند که خواص الکترومغناطیسی را بررسی می‌کنند. دانشمندان می‌توانند نتیجه‌ها را با دقتی تا 10 رقم بعد از اعشار اندازه‌گیری کنند. برای دستیابی به این دقت از جنبه‌ی نظری «تنها» به چهار حلقه، یعنی چهار ضریب 1/137 نیاز است. پژوهش‌گران در برخی موارد این اندازه‌ها را محاسبه کردند و تمام 10 رقم بعد از اعشار با نتیجه‌های آزمایشگاهی مطابقت داشتند.

نیروی هسته‌ای قوی، که از جمله کوارک‌ها را برای تشکیل پروتون‌ها و نوترون‌ها به هم پیوند می‌دهد، پیچیده‌تر است. در فرآیندهای LHC، هر حلقه به معنی تقسیم انتگرال‌ها به 10 است. برای دستیابی به دقت 10 رقم بعد از اعشار، به 10 حلقه نیاز است.

برای برهم‌کنش قوی به 2 حلقه نیاز است

با این حال، LHC به هیچ‌وجه به اندازه‌ی آزمایش‌های الکترومغناطیسی دقیق نیست و دقتی به اندازه 2 تا 3 حلقه دارد. در حال حاضر چنین فرمول‌هایی برای نیروی هسته‌ای قوی چنان پیچیده‌اند که محاسبه‌ی آنها بدون ساده کردن، اغلب امکان‌پذیر نیست. این موضوع را در سال 2010 ویتوریو دل دوک که امروزه در مؤسسه فناوری فدرال زوریخ (ETH) کار می‌کند، **کلود دوهر** که در آن زمان در دانشگاه فنی دورا کار می‌کرد و ولادیمیر سمیرنوف از دانشگاه دولتی مسکو، تجربه کردند. آنها می‌خواستند بدانند که احتمال حاصل شدن 4 گلوئون از برخورد 2 گلوئون در LHC تا چه اندازه است؟ حتی با نظریه‌ای ساده شده و بعضی اختصارات پیچیده، فرمول 2 حلقه‌ای آنها 17 صفحه را با انتگرال‌های پیچیده پر می‌کرد. در آن زمان این موضوع باعث تعجب کسی نشد، زیرا همه می‌دانستند که این محاسبات بسیار دشوارند.

چند ماه بعد شگفتی بزرگی از راه رسید. فیزیک‌دانان مارکوس اسپرادلین، کریستیان ورگو، آناستازیا ولوویچ و ریاضی‌دان الکساندر ب. گنچازف که همه در آن زمان در دانشگاه براون در رُده آیلند (Rohde Island) کار می‌کردند، همان برخورد گلوئون‌ها را تنها در دو سطح نمایش دادند.



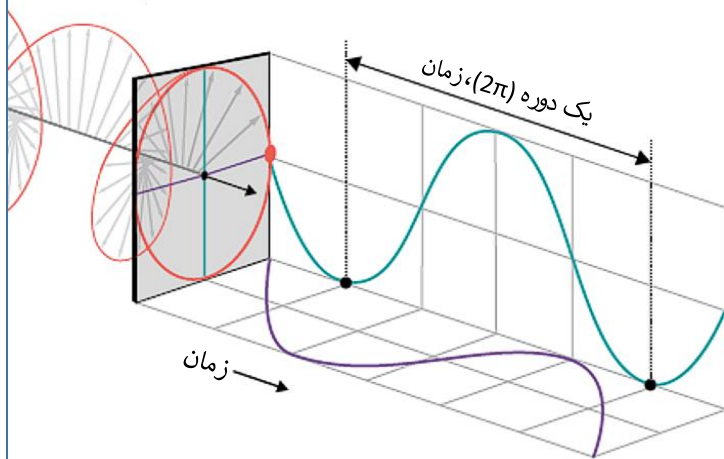
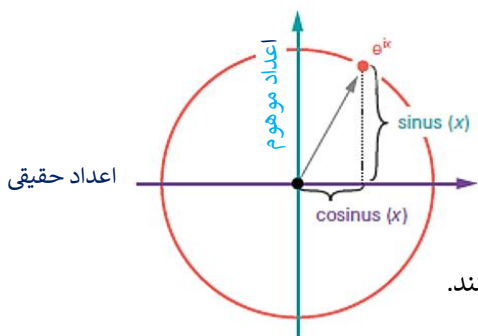
آنها برای این هدف از یک ترفند ریاضی استفاده کردند، که تا آن زمان برای اکثر پژوهش‌گران دامنه ناشناخته بود.

اگر به یک ریاضی‌دان یک انتگرال نتیجه شده از نمودار فاینمن نشان داده شود، او در ابتدا خواهد گفت، «این یک دوره است». دوره‌ها یک نوع انتزاعی از اعدادند. بی‌گمان ساده-ترین اعداد، اعداد طبیعی و بعد از آنها اعداد گویا هستند. اعداد غیر نسبی یا گنگ پیچیده‌ترند، زیرا دیگر نمی‌توان آنها را به مثابه‌ی خارج قسمت دو عدد صحیح نمایش داد. مثالی در این باره، ریشه عدد 2 است، که برخلاف عدد π جزو «اعداد جبری» به حساب می‌آید. این ریشه راه‌حل یک معادله چند جمله‌ای با ضرایب از اعداد صحیح (نگاه شود به «توضیح کوتاه» در صفحه 3)، یعنی $x^2 = 2$ است. دوره‌ها اعدادی هستند که چنین معادله‌ای را برآورده نمی‌کنند و یا پاسخ آن نیستند. اما آنها را می‌توان همواره با یک انتگرال از یک تابع جبری محاسبه کرد.

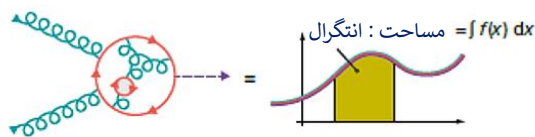
اکثر انسان‌ها درک دیگری از دوره‌ها دارند. در واقع، دادن نام دوره به این اعداد عجیب و غریب، اتفاقی نیست. در حقیقت، آنها در ساده‌ترین حالت، تا زمانی کوتاه‌ترین فاصله را توصیف می‌کنند، که چیزی دوباره تکرار شود. برای درک این مطلب، سینوس و کسینوس به کمک می‌آیند. با استفاده از فرمول اویلر $e^{ix} = \cos(x) + i\sin(x)$ می‌توان آنها را با اعداد موهوم (ریشه اعداد منفی) پیوند داد. در اینجا e عدد اویلر و i جذر یا ریشه دوم منفی یک است. هر 3 تابع $\sin(x)$ ، $\cos(x)$ و e^{ix} دوره‌ای به اندازه 2π دارند: با افزایش x از صفر تا 2π و ادامه‌ی افزایش بعد از آن، اندازه‌های تابع مربوطه تکرار می‌شوند.

تجسم (انگارش) فرمول اویلر

$$e^{ix} = \cos(x) + i \sin(x)$$



با ترفند گونچارف می توان یک انتگرال پیچیده نمودار فاینمن را...



... با حروف ساده ای که رفتار لگاریتمی دارند، نشان داد.

A C B A D E ...

این حروف از «دستور زبان» مبنی بر قانون های محاسبه لگاریتمی پیروی می کنند.

$$\ln(AB) = \ln(A) + \ln(B) \text{ — لگاریتم طبیعی}$$

برای مثال لگاریتم $A \times B$ برابر است با لگاریتم A بعلاوه لگاریتم B

$$C F A B E D = C F A E D + C F B E D$$

و لگاریتم C به توان n ، با n بار $\log C$ مطابقت دارد.

$$\ln(C^n) = n \cdot \ln(C)$$

بر پایه این قانون ها می توان کلمات را برای نمودارهای فاینمن بازنویسی کرد.

$$D A C^n B A = n \cdot D A C B A$$

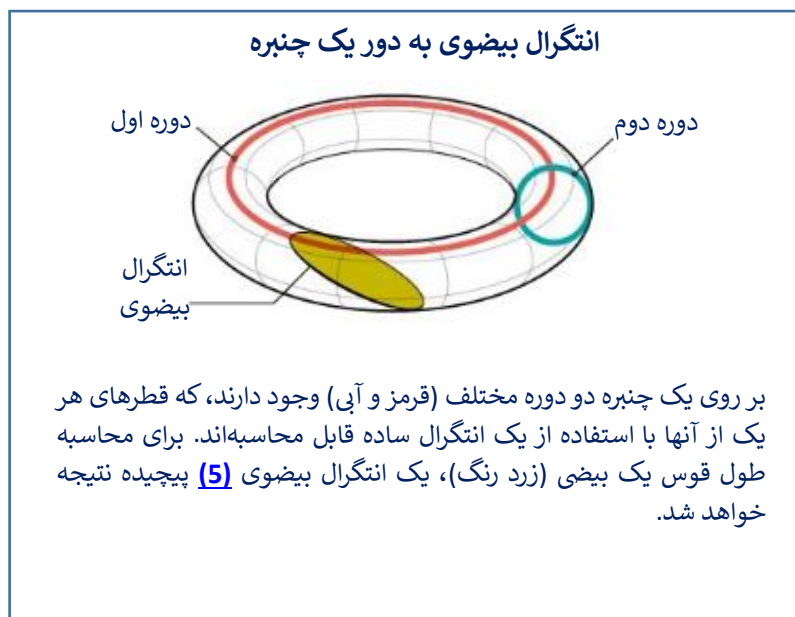
اگر چه عدد 2π هیچ معادله جبری ای را حل نمی کند، اما با یک انتگرال محاسبه می شود. با رسم یک نمودار از e^{ix} در دستگاه مختصات قطبی (Cartesian complex plane)، با اعداد موهوم بر روی یک محور و مقادیر حقیقی بر روی محور دیگر، تابعی با شعاع یک ایجاد می شود (نگاه شود به «تجسم (انگارش) فرمول اویلر» در این صفحه). با انتگرال گیری از هر تکه از خط دایره و جمع آنها، محیط دایره یعنی 2π بدست می آید.

اما برای محاسبه ی تنها طول قوسی از دایره تا نقطه معین z چه اتفاقی خواهد افتاد؟ در این حالت باید $z = e^{ix}$ معادله را بر حسب متغیر x ، که طول قوس مورد جستجو از دایره است، حل کرد. برای این منظور لگاریتم طبیعی $\ln(z)$ مورد نیاز است. با جمع هر تکه از خط دایره تا نقطه z نیز نتیجه یکسانی بدست می آید. بدین ترتیب راه حل انتگرال، یک لگاریتم است - از اینرو لگاریتم ها دوره هستند، حتی اگر بر خلاف 2π شباهتی با دوره ها نداشته باشند. اما روی هم رفته، دوره ها می توانند بسیار پیچیده تر از هر دو مثال باشند. فیزیک دانان در 25 سال گذشته با محاسبه ی انتگرال های نمودارهای فاینمن، تعداد سرسام آوری از اعداد عجیب و غریب پیدا کرده اند. شگفت آور است که بسیاری از این دوره ها را می توان به لگاریتم تجزیه کرد.

گنجازف و تیم او در سال 2010 توانستند با استفاده از این ویژگی، سند درهم ریخته ی 17 صفحه ای دل دوکا و همکارانش را با نوعی الفبا از لگاریتم ها نمایش دهند. این الفبا از دستور زبان ویژه ی خود که مبنی بر قانون های محاسبه ی لگاریتمی است پیروی می کند، مانند

$$\ln(xy) = \ln(x) + \ln(y) \text{ و } \ln(x^n) = n \ln(x)$$

کوتاه سخن می‌توان گفت که دانشمندان، دامنه‌های پراکندگی را با نمودارهای فاینمن که نیازمند محاسبات انتگرالی‌اند، محاسبه می‌کنند. این انتگرال‌ها به نوبه‌ی خود دوره‌هایی هستند که به لگاریتم‌های ساده‌تر تجزیه می‌شوند. در نتیجه نمایش انتگرال‌ها با حروفی که پیرو قانون‌های محاسبات لگاریتمی‌اند، امکان‌پذیر می‌شود.



اما اگر ترفند گنجازف تنها موجب صرفه‌جویی در جا می‌شد، نمی‌توانست به این اندازه چشم‌گیر باشد. با دانستن الفبای درست، می‌توان نمودارهای فاینمن را کاملن دور زده و فرمول یک دامنه‌ی پراکندگی را تنها گمانه‌زنی کرد. این نه تنها کار فیزیک‌دانان را آسان‌تر می‌کند، بلکه در واقع برخی محاسبه‌ها را امکان‌پذیر می‌سازد.

مانند بازی اسکرابل، باید به حروف ترتیبی داد تا یک «کلمه» معنی‌دار ایجاد شود. در نمونه مورد بحث ما، قضیه حتی کمی آسان‌تر است، چرا که از پیش می‌دانیم که کلمه مورد جستجو چه درازایی باید داشته باشد. در صورت تنبلی، می‌توان از یک رایانه استفاده کرد که حروف را در هر حالت ممکن به شکل فهرستی ردیف کرده و در آن برای پیدا کردن یک راه‌حل به جستجو پردازد.

این فهرست می‌تواند اما بسیار طولانی باشد. خوشبختانه مدل استاندارد، نشانه‌ها و یا سرخ‌های بیشتری برای پاسخ به دست می‌دهد. بعضی از کلمات را می‌توان به علت توصیف ذرات ناموجود و یا نشان دادن نمودارهایی که رسم‌شان غیر ممکن است، بی‌درنگ حذف کرد. برخی نتیجه‌ها چیزهایی را توضیح می‌دهند که می‌دانیم. از آنها نیز می‌توان چشم پوشید. در پایان از میلیون‌ها کلمه تنها یک پاسخ باقی می‌ماند، که همان دامنه‌ی پراکندگی مورد جستجو خواهد بود.

در سال 2011، لنس جی دیکسون از مرکز شتاب‌دهنده خطی استنفورد، و جیمز دراماند از دانشگاه همپتون جنوبی همراه با یوهانس هین از دانشگاه یوهانس گوتنبرگ در ماینس (و در آن سال، در دانشگاه هومبولت در برلین)، این روش را به کار بردند تا «کلمه»ی درست برای محاسبه با 3 حلقه را بیابند. من دو سال بعد، هنگام نوشتن دکترای خود در دانشگاه استونی بروک در لانگ آیلند از پژوهش آنها آگاه شده و تصمیم گرفتم که تمام آن زمستان را با دیکسون از دانشگاه استنفورد همکاری کنم. ما خواهان پی بردن به این نکته بودیم که اگر تمام حروف با جزئیات به انتگرال‌ها بازنویسی شوند، نتیجه محاسبه با 3 حلقه چگونه خواهد بود، تا سپس آن را با محاسبه‌ی 2 حلقه ای دل دوکا و همکارانش مقایسه کنیم. حلقه‌ی اضافی منجر به این می‌شود که فرمول نه به 17 صفحه، بلکه به بیش از 800 صفحه گسترش یابد.

در این میان برای محاسبه تعداد بیشتری از نمودارهای فاینمن، دانشمندان بیشتری به تیم ما پیوسته‌اند. در حال حاضر ما سرگرم 7 حلقه هستیم و اطلاعی ندارم که فرمول‌های جدید در صورت نگارش نیازمند به چه تعدادی از صفحات هستند. در این موردهای پیچیده، حتی روش گنجازف برای ساده کردن نتیجه‌ها به اندازه‌ی کافی، دیگر جواب‌گو نیست. بدین جهت این نتیجه‌ها در داده‌های رایانه‌ای ضبط می‌شوند که بسیار بزرگ‌اند و از اینرو این تصور را ایجاد می‌کنند که آنها داده‌های ویدیویی هستند و نه متن و نوشته. با این حال، چنین محاسبه‌های مشروحی بدون ترفند گنجازف امکان‌پذیر نیستند.

انتگرال‌های گره‌خورده

با در نظرگیری تعداد هر چه بیشتری از حلقه‌ها، پیش‌بینی‌ها دقیق‌تر می‌شود. اما چرا به این مقدار حلقه نیاز است؟ LHC تنها به دقت 2 تا 3 حلقه دست می‌یابد. نتیجه‌های ما حتی دقیق‌تر از وضعیت فعلی الکترومغناطیس است. اما این موضوع یک ایراد دارد و آن این است که در محاسبات برای 7 حلقه، از مدل ساده شده‌ای از جهان‌مان استفاده می‌کنیم که در آن برهم‌کنش‌های مکانیکی کوانتومی، پیچیدگی کمتری دارند.

یکی از زیباترین ویژگی‌های این مدل این است که ترفند **گنچازف** همیشه عمل می‌کند، یعنی همیشه می‌توان انتگرال‌ها را به الفبایی از لگاریتم‌ها تجزیه کرد.

در دنیای واقعی این ترفند، با وجود حتی 2 حلقه به مشکل برمی‌خورد. زیرا انتگرال‌ها می‌توانند به گونه‌ای در یکدیگر «گره خورده» باشند که دیگر امکان جداسازی آنها از یکدیگر وجود نداشته باشد. چنین «انتگرال‌های بیضوی» ما را با چالش‌های بزرگی روبرو می‌کنند. این پدیده را می‌توان به مثابه دو حلقه‌ی درهم‌رفته تصور کرد که نمی‌توان آنها را از یکدیگر جدا کرد. با حرکت یک حلقه به دور دیگری، سطحی به شکل دونات و به نام «چنبره» (Torus) ایجاد می‌شود، که در واقع دو دوره‌ی تناوب جداگانه دارد: با انتگرال‌گیری از پیرامون هر یک از 2 دایره، لگاریتم به دست می‌آید. اما بر روی چنبره نه تنها دایره‌ها بلکه همچنین بیضی‌ها مشاهده می‌شوند. نتیجه‌ی محاسبه‌ی طول قوس چنین «منحنی بیضوی» به مراتب پیچیده‌تر از یک لگاریتم است (نگاه شود به «انتگرال‌های بیضوی، به دور یک چنبره» در صفحه 6).

منحنی‌های بیضوی در بسیاری از مساله‌های ریاضی پدیدار می‌شوند. برخی از آنها به اندازه‌ای پیچیده‌اند که آژانس امنیت ملی آمریکا NSA از آنها برای رمزگذاری اطلاعات استفاده می‌کند. مشکلات ما اگرچه به این شکل سرسخت نیستند، اما با این حال پیچیده‌اند.

با افزایش دقت **LHC**، انتگرال‌های بیضوی اهمیت بیشتری پیدا می‌کنند. اگر چه بهره‌برداری از شتاب‌دهنده‌ی ذرات به دلیل به‌روزرسانی‌های مختلف فنی از پایان سال 2018 متوقف شده است، اما تا پیش از بهره‌برداری دوباره در سال 2021، پژوهش‌گران هنوز مقداری بسیاری از داده‌ها و اطلاعات را باید بررسی کنند. پس از آن، **LHC 10** برابر نسبت به گذشته برخوردهای بیشتری را ایجاد خواهد کرد. این نکته تشویق‌کننده دانشمندان در سراسر جهان به مطالعه و بررسی انتگرال‌های بیضوی است، و آنها تا کنون به پیشرفت‌های چشمگیری در این زمینه دست یافته‌اند.

در مجموع، محدوده‌ی پژوهش ما بسیار سریع در حال پیشرفت است. در زمستان سال 2017 من 2 هفته را با همکارانام **آندرو جی مک لئود**، **جیکوب ال بورجیلی**، **ماتیاس ویلهلم** و **اسپرادلین** از دانشگاه پرینستون سپری کردم، تا یکی از طرح‌های مان را هر چه سریع‌تر به پایان برسانیم. ما توانستیم در مدت زمان کوتاهی انتشار کاملی از طرح‌مان تهیه کنیم، که در آن یک **دامنه‌ی پراکندگی** را با انتگرال بیضوی محاسبه کردیم. من تا به حال هرگز مقاله‌ی پژوهشی‌ای را با چنان سرعتی ننوشته‌ام! اما با این حال تمام مدت ترس از این داشتیم که گروه دیگری پیش‌دستی کند.

اندکی پس از آن ما هدیه‌ی کریسمس‌مان را پیش از موعد مقرر دریافت کردیم: **لورنسو تانکیدی** و همکارانش از **CERN** با مراجعه به کارهای پیشین ریاضی‌دانان **فرانسیس براون** از دانشگاه آکسفورد و **آندری لوبین** از مدرسه عالی اقتصاد در مسکو، راه ساده‌تری را برای حل انتگرال‌های بیضوی پیدا کردند. **پرندا پنانته** از **CERN** با انتشار اثر بعدی خود به نام «**حروف بیضوی**»، بخش گم‌شده‌ی معما را به ما نشان داد.

اکنون با استفاده از این ابزار، می‌توانیم ترفند **گنچازف** را بر انتگرال‌های پیچیده نیز به کار بندیم. بدینوسیله به‌جای پژوهش دامنه‌های دو حلقه‌ای تنها در مدل‌های ساده شده، شروع به درک آنها در دنیای واقعی کرده‌ایم. بزودی می‌توانیم پیش‌بینی‌های خود را با داده‌های **LHC** مقایسه کنیم. در صورت همخوان نبودن آنها، برای اولین بار نشانه‌هایی خواهیم داشت که واقعاً چیز جدیدی در جریان است.

بی‌نوشت‌ها:

1- مدل استاندارد (ذرات بنیادی) (ویکی‌پدیا)

مدل استاندارد فیزیک ذرات بنیادی، نام نظریه‌ای مربوط به نیروهای الکترومغناطیس، هسته‌ای قوی، هسته‌ای ضعیف و همچنین طبقه‌بندی ذرات زیراتمی شناخته‌شده است. این مدل در نیمه دوم قرن بیستم در نتیجه تلاش‌های مشارکت‌آمیز دانشمندان در عرصه جهانی شکل گرفت. [۱] فرمول‌بندی کنونی آن در اواسط دهه ۱۹۷۰ پس از تأیید تجربی وجود کوارک، نهایی شد. از آن زمان تا کنون کشف کوارک سر (۱۹۹۵)، تاو نوترینو (۲۰۰۰) و به تازگی، بوزون هیگز (۲۰۱۳) بر اعتبار این مدل افزوده‌اند. به دلیل توانایی آن در توضیح نتایج تجربی، از مدل استاندارد گاهی با نام نظریه تقریباً همه‌چیز یاد می‌شود.

اگرچه این باور وجود دارد که مدل استاندارد از لحاظ نظری خود-سازگار است و موفقیت زیاد و پیوسته‌ای در ارائه پیش‌فرض‌های تجربی داشته است، هنوز از توضیح برخی از پدیده‌های فیزیکی بازمانده است و همچنین نظریه جامعی برای توصیف برهمکنش‌های بنیادی نیست زیرا نظریه کاملی برای گرانش آن طور که توسط نسبیت عام بیان شده، نیست [۳] و همچنین از توضیح انبساط شتابدار جهان ناتوان است. مدل شامل هیچ ذره قابل قبولی برای ماده تاریک که با ویژگی‌های منتج از مشاهدات کیهان‌شناسی تجربی سازگار باشد، نیست. این مدل همچنین نوسان نوترینو (و جرم‌های غیر صفرشان) را شامل نمی‌شود. بر اساس مدل استاندارد (ذرات بنیادی) ماده از ۶۱ ذره تشکیل شده که این ذرات در سه دسته قرار می‌گیرند:

لپتون‌ها
کوارک‌ها
واسطه‌ها

فرمیون‌ها

بوزون‌ها

آمار بوز-اینشتین

آمار فرمی-دیراک

جرم	الکترون‌ولت/ت	الکترون‌ولت/ت	الکترون‌ولت/ت		آمار فرمی-دیراک
→	≈ 2.3	≈ 1.275	≈ 173.07	0	≈ 126
محموله	2/3	2/3	2/3	0	0
اسپین	1/2	1/2	1/2	1	0
نام	کوارک بالا	کوارک افسون	کوارک سبک	گلوئون	بوزون هیگز
	u	c	t		H
	کوارک بالا	کوارک افسون	کوارک سبک		
	۲.۸	≈ 95	≈ 4.18	0	
	-1/3	-1/3	-1/3	0	
	1/2	1/2	1/2	0	
	کوارک پایین	کوارک شگفت	کوارک ته	1	
	d	s	b		فوتون
	کوارک پایین	کوارک شگفت	کوارک ته		
	0.511	105.7	1.777	۹۱.۱۸۶±۰.۰۰۲۱	
	-1	-1	-1	0	
	1/2	1/2	1/2	1	
	الکترون	میون	تاو		بوزون Z
	e	μ	τ		
	الکترون	میون	تاو		
	< 2.2	< 0.17	< 15.5	۸۰.۳۹۸±۰.۰۲۵	
	0	0	0	±1	
	1/2	1/2	1/2	1	
	لپتون‌ها	لپتون‌ها	لپتون‌ها		بوزون W ±
	ν _e	ν _μ	ν _τ		
	نوترینو الکترون	نوترینو میون	نوترینو تاو		
	نسل نخست	نسل دوم	نسل سوم		

<https://www.mpp.mpg.de/forschung/aufbau-der-materie/quantenfeldtheorie> **2- دامنه پراکندگی**

نظریه میدان‌های کوانتومی (2-1) و دامنه پراکندگی

سنگ‌بنای طبیعت کدام‌اند؟ و چه نیروهایی آنها را کنار یک‌دیگر نگاه می‌دارند؟ این پرسش‌ها هسته‌ی اصلی فیزیک ذرات ابتدایی را تشکیل می‌دهند. فیزیک‌دانان نظری در مورد چگونگی توصیف ذرات ابتدایی و برهم‌کنش بین آنها پژوهش می‌کنند. نشانه‌های مشخص گوناگونی حکایت از این دارند که ما تا کنون تنها با یک بخش از کل تصویر آشنایی داریم.

پژوهش‌گران برای پیدا کردن اجزاء ناآشنا و چگونگی تکمیل این تصویر، به سرنخ‌ها و نشانه‌های مشاهدات تجربی وابسته‌اند. رویکرد علمی، مقایسه داده‌های تجربی با پیش‌بینی‌های نظری است. پیش‌بینی‌های نظری نیاز به درک نظریه‌ی میدان‌های کوانتومی دارد که مبنای مدل ذرات ابتدایی شناخته‌شده و برهم‌کنش آنهاست.

موضوع پژوهش دامنه‌ها، درک و محاسبه احتمالات فرآیندهای پراکندگی، در نظریه‌ی میدان کوانتومی است. درک و محاسبه احتمالات فرآیندهای پراکندگی، پایه و بنیان سطح مقطع‌هایی (2-2) (Cross section) هستند که در شتاب‌دهنده‌های ذرات، مانند برخورددهنده‌ی هادرونی بزرگ (LHC) در سرن در ژنو اندازه‌گیری می‌شوند.

دامنه‌های پراکندگی علاوه بر جنبه‌ی پدیدار شناختی، از لحاظ ریاضی نیز خصوصیات مجذوب‌کننده‌ای دارند. آنها یک‌سری شرایط فیزیکی را برآورده کرده و تقارن آشکار و پنهانی دارند. گاهی اوقات دامنه‌ها می‌توانند تنها از روی تقارن و خصوصیات تحلیلی خود مشخص شوند. بسیاری از روش‌های مدرن محاسبه‌ی دامنه‌ها، دقیقاً مبتنی بر چنین آگاهی و شناخت ساختاری‌اند.

2-1 نظریه میدان‌های کوانتومی (ویکی‌پدیا)

در فیزیک نظری، نظریه‌ی میدان‌های کوانتومی (QFT) چارچوبی نظری برای ساختن مدل‌های مکانیک کوانتومی از ذرات زیراتمی در فیزیک ذرات و شبه‌ذره‌ها در فیزیک ماده چگال می‌باشد. یک نظریه میدان کوانتومی، ذرات را به شکل حالاتی برانگیخته از میدان فیزیکی زمینه می‌بیند، به همین دلیل این ذرات کوانتای میدان نامیده می‌شوند.

در نظریه میدان‌های کوانتومی، برهم‌کنش‌های مکانیک کوانتومی بین ذرات بر حسب برهم‌کنش‌های میان میدان‌های پس‌زمینه متناظر بیان می‌شوند.

2-2 سطح مقطع (ویکی‌پدیا)

زمانی که دو ذره برهم‌کنش می‌کنند سطح مقطع متقابل، منطقه‌ای نسبت به حرکت نسبی آنهاست که ذرات باید به این منطقه برسند تا از یکدیگر پراکنده شوند. اگر ذرات کره سخت ناکشسان باشند تعامل آنها تنها در تماس خواهد بود پس سطح مقطع آنها به اندازه هندسیشان مرتبط است. اگر ذرات از طریق نیروهایی که از فواصل نیز عمل می‌کنند مانند الکترومغناطیس یا جاذبه با یکدیگر برهم‌کنش داشته باشند، سطح مقطع آنها بزرگتر از اندازه هندسیشان خواهد بود. هنگامی که سطح مقطع به عنوان تابعی از برخی از متغیرهای وضعیت نهایی مانند زاویه ذرات یا انرژی آنها مشخص شود به آن سطح مقطع دیفرانسیلی می‌گویند. وقتی که یک سطح مقطع دیفرانسیلی در تمام زوایا (و احتمالاً سایر متغیرها) انتگرال گرفته شود به آن سطح مقطع کل می‌گویند. سطح مقطع به‌طور معمول با σ (سیگما) مشخص و در واحد مساحت اندازه‌گیری می‌شود.

سطح مقطع پراکندگی می‌تواند در فیزیک هسته‌ای، اتمی و فیزیک ذرات و برای برخورد شتاب‌دار پرتوهای ذرات با اهداف (ثابت یا متحرک) یا نوع دیگری از ذرات تعریف شود. احتمال وقوع هر واکنشی نسبت به سطح مقطع برخورد آن تعریف می‌شود؛ بنابراین، تعیین سطح مقطع برای هر واکنش داده شده‌است یک نماینده برای بیان احتمال وقوع فرآیند پراکندگی مربوط به آن واکنش است.

اندازه‌گیری سرعت واکنش یک فرآیند داده شده به شدت متغیرهای تجربی مانند تراکم مواد هدف، شدت پرتو، بهره‌وری دستگاه تشخیص و زاویه دستگاه تشخیص بستگی دارد. اگرچه این مقادیر می‌تواند در نظر گرفته شود و نهایتاً سطح مقطع برخورد دو ذره را بدهد.

3- پراکندگی (ویکی پدیا)

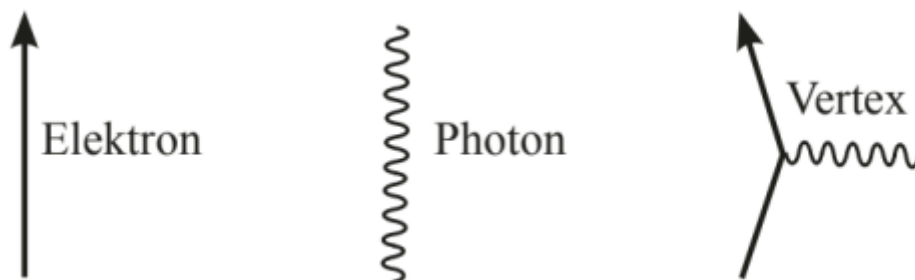
پراکندگی یک پدیده فیزیکی طبیعی است که برای پرتوها، مانند نور، صدا، یا ذرات متحرک رخ می‌دهد و آنها مجبور به تغییر مسیر حرکت خود از میان ذرات یک ماده که در حال عبور از آن هستند می‌شوند. در استفاده متعارف مسیر بعدی حرکت ذره از طریق قانون بازتاب به دست می‌آید.

موادی که دارای ذراتی باشند که موجب پراکندگی بشوند به قدری زیاد است که نمی‌توان فهرست اما امثالها شامل ذره‌ها، حباب‌ها، قطره‌ها، نوسانات چگالی در شاره‌ها، کریستالیت‌ها در خطوط کریستالی چندبلور، نقص در خطوط جامد تک‌بلور، زیری سطح، سلول‌ها در ارگان‌ها، و الیاف نساجیدر لباس‌ها است. مسیر حرکت تقریباً تمام ذرات پراکنده شده توسط نظریه پراکندگی قابل توجیه و تفسیر است.

4- شدت برهم‌کنش (ثابت پیوند) α

https://books.google.de/books?id=wk88DwAAQBAJ&pg=PA119&lpg=PA119&dq=feynman+diagram+1/137&source=bl&ots=ej2UINAaMm&sig=ACfU3U1r9BVnER0D2qD2GudjJyIU8ie1Qg&hl=de&sa=X&ved=2ahUK_Ewig36LTicvqAhVKmqQKHSWbDEUQ6AEwD3oECAUQAQ#v=onepage&q=feynman%20diagram%201%2F137&f=false

Feynman und die Physik, leben und Forschung eines außergewöhnlichen Menschen
Springer-Verlag, 2018, Seite 119:



... در هر مکان خمیدگی در نمودارهای فاینمن که اکنون آنها را **وِرتیکس** می‌نامیم، این گونه به نظر می‌رسد که در آنجا همیشه یک خط موج دار فوتون منشعب می‌شود. بدین ترتیب وِرتیکس مکانی را نشانه‌گذاری می‌کند که در آن **موج ابتدایی (4-1)** یک فوتون دوباره ایجاد شده و یا جذب می‌شود.

این امر موجب می‌شود که در فرمول‌های مربوطه برای هر **وِرتیکس** بار هسته Q با بار الکترون e جایگزین شود، چرا که بار الکترون تعیین‌کننده شدت برهم‌کنش الکترون با فوتون است. اما بار الکترون در واحد اندازه‌گیری ایجاد شده توسط آزمایش گران مانند کولون نشان داده نمی‌شود. طبیعت این امکان را به ما می‌دهد که با استفاده از سرعت نور c و ثابت پلانک h **(4-2)**، از توان 2 بار e ، عددی بدون واحد اندازه‌گیری ایجاد کرد که با حرف α نشان داده می‌شود:

$$\alpha = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 hc} \approx 1/137$$

در اینجا ϵ_0 ثابت گذر دهی خلاء **(4-3)** است، و در صورت نشان دادن e به کولون به عنوان ضریب تبدیل عمل می‌کند. اندازه α به واحدهای اندازه‌گیری دلخواه بستگی ندارد، به همین دلیل آن را بار (به توان دو رسیده) الکترون e در واحدهای اندازه‌گیری طبیعی نیز می‌نامند. در حقیقت α با اندازه $1/137$ عدد نسبتاً کوچکی است، پس بار الکترون e در واحدهای طبیعی - یعنی جذر α - با مقدار 0.085 نیز عدد کوچکی خواهد بود.

این دقیقاً همان چیزی است که در نظریه آشفتگی مورد نیاز است! هر **ورنیکس** در نمودارهای **فاینمن** ضریبی به اندازه 0.085 نتیجه می دهد، به ترتیبی که نمودارها با داشتن تعداد بیشتری **ورنیکس** از اهمیت شان کاسته می شود. در موارد اضطراری می توان انتخاب را به نمودارهایی با تعداد کمی **ورنیکس** محدود کرد. این جای خوشبختی است، زیرا محاسبات به سرعت بسیار پیچیده می شوند.

4-1 موج ابتدایی (<http://www.chemgapedia.de/vsengine/glossary/de/elementarwelle.glos.html>)

موج ابتدایی، موج دایره‌ای یا کروی شکل است که از یک نقطه به همه سو گسترش می یابد. بر اساس **اصل هویگنس**، هر نقطه از جبهه موج را می توان نقطه‌ی شروع یک موج ابتدایی دانست. و به این ترتیب با تداخل امواج ابتدایی جداگانه، جبهه‌ی موج جدیدی ایجاد می شود.

4-2 ثابت پلانک (ویکی پدیا)

ثابت پلانک (به انگلیسی: Planck constant)، یک ثابت طبیعی در فیزیک است که بیان کننده اندازه کوچکترین واحد انتقال انرژی و از مفاهیم اساسی در مکانیک کوانتومی است. این ثابت به اسم ماکس پلانک فیزیکدان آلمانی نامیده شده است که در سال ۱۹۰۰ میلادی آن را کشف کرد.

4-3 ثابت گذردهی خلاء (Vacuum permittivity) (ویکی پدیا)

ثابت گذردهی خلاء یک ثابت فیزیکی در الکترومغناطیس است و با ϵ_0 نمایش داده می شود

5- انتگرال بیضوی (ویکی پدیا)

در حساب انتگرال، انتگرال بیضوی (انگلیسی: Elliptic integral) بدو در ارتباط با مسئله طول کمان بیضی مطرح می شوند. این انتگرالها را برای اولین بار جیولیو فاگانو (en) و لئونارد اویلر بررسی کردند. ریاضیات نوین، انتگرال بیضوی را به عنوان هر تابع f که بتواند

$$f(x) = \int_c^x R(t, \sqrt{P(t)}) dt,$$

به شکل زیر بیان شود، تعریف می کند:

که در آن R **تابع گونای** دو آرگومان آن، P ریشه دوم یک **چند جمله ای** درجه سه یا چهار بدون ریشه های تکراری و C یک ثابت است.