



پایان نامه دکتری
فیزیک گرایش کیهان شناسی و اختر فیزیک

عنوان:

مطالعه ی مقایسه ای پاسخ های کینک در معادلات موج غیر خطی نسبیته

نگارش:

محمد محمدی

استاد راهنما:

دکتر نعمت الله ریاضی

بهمن ۱۳۹۰

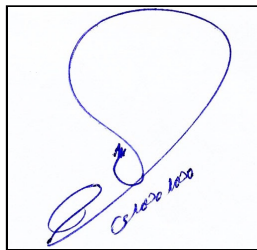
بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

بسم الله الرحمن الرحيم

اظهارنامه

اینجانب محمد محمدی (۱۳۸۴/۰۴/۱۶) دانشجوی رشته فیزیک گرایش کیهان شناسی و اختر فیزیک دانشکده علوم اظهار می کنم که این پایان نامه حاصل پژوهش خودم بوده و در جاهایی که از منابع دیگران استفاده کرده ام، نشانی دقیق و مشخصات کامل آن را نوشته ام. همچنین اظهار می کنم که تحقیق و موضوع پایان نامه ام تکراری نیست و تعهد می نمایم که بدون مجوز دانشگاه دستاوردهای آن را منتشر ننموده و یا در اختیار غیر قرار ندهم. کلیه حقوق این اثر مطابق با آیین نامه مالکیت فکری و معنوی متعلق به دانشگاه شیراز است.

نام و نام خانوادگی: محمد محمدی



تاریخ و امضا: ۱۳۸۴/۱۱/۰۹

به نام خدا

مطالعه مقایسه ای پاسخ های کینک در معادلات موج غیر خطی نسبیتی

نگارش:

محمد محمدی

پایان نامه

ارائه شده به تحصیلات تکمیلی دانشگاه به عنوان بخشی از فعالیت های تحصیلی لازم برای اخذ
درجه دکتری

در رشته ی:

فیزیک کیهان شناسی و اختر فیزیک

از دانشگاه شیراز

شیراز

جمهوری اسلامی ایران

ارزیابی شده توسط کمیته پایان نامه با درجه: عالی

..... دکتر نعمت الله ریاضی ، استاد بخش فیزیک (رئیس کمیته)

..... دکتر عزیز الله عزیزی ، استاد یار بخش فیزیک

..... دکتر سید محمد زبرجد، دانش یار بخش فیزیک

..... دکتر محمد حسین دهقانی، استاد بخش فیزیک

..... دکتر محسن سربیشه ای، استاد فیزیک دانشگاه فردوسی مشهد

بهمن ماه ۱۳۹۰

تقدیم بہ

محترم عمر بن محمد

سپاسگزاری

حال که در سایه الطاف پروردگار یکتا، تحقیق در مورد این پایان نامه به اتمام رسیده است، بر خود واجب می دانم که از زحمات کلیه کسانی که از آغاز تا به امروز، مرا تشویق و یاری نموده اند، کمال تشکر و قدردانی را به عمل آورم. تقدیر و تشکر خاص خود را، تقدیم استاد علم و اخلاق، جناب آقای دکتر نعمت الله ریاضی می نمایم. بی شک، بدون راهنماییهای ارزشمند و حمایت های همه جانبه ایشان، پیمودن این راه پر مشقت میسر نبود. همچنین از همسر عزیزم که صادقانه در این مسیر با تمام زحمات مرا یاری کرد تشکر می کنم. در ضمن از استاد محترم مشاور، جناب آقای دکتر عزیزالله عزیزی و دوستان هم اتاقیم به خصوص جناب آقای دکتر علی رضا علمائی نهایت تشکر را می نمایم.

چکیده

مطالعه ی مقایسه ای پاسخ های کینک در معادلات موج غیر خطی نسبیتی

توسط

محمد محمدی

در این رساله، با مقایسه جوابهای کینک سیستم انتگرال پذیر سینوسی گوردن با سیستم های غیر انتگرال پذیر دیگر، همچون سیستم ϕ^4 ، سعی می شود به نوعی بتوان از عوامل تاثیر گذار در انتگرال پذیری اینگونه از سیستم ها پرده برداشت. لذا در ساده ترین حالت، صرفاً با مطالعه پتانسیل کینک اینگونه از سیستم ها، نشان می دهیم که سیستم سینوسی گوردن تنها سیستم انتگرال پذیر در این گروه از سیستم های غیر خطی $1+1$ بعدی، می باشد. علاوه بر این نشان می دهیم که به چه نحو می توان به یک سیستم انتگرال پذیر تقریبی دست یافت. اینگونه از سیستم های غیر خطی، رفتارهایی بسیار نزدیک با یک سیستم انتگرال پذیر از خود بروز می دهند اما در واقع انتگرال پذیر نیستند. در ادامه این مطالعه، نتایج ضمنی دیگری بدست می آید که از آن جمله می توان به گروه بندی طیف خاصی از سیستم های کینک، تحت عنوان سیستم های تابشی اشاره نمود. نشان می دهیم که این گروه از سیستم ها دارای پتانسیل های کینک مشابه می باشند.

فهرست مطالب

| | | |
|----|--|----|
| ۱ | مقدمه | ۱ |
| ۶ | پاسخهای منفرد و سالیتهونی در نظریه ی میدانهای کلاسیک | ۲ |
| ۷ | ۱-۲ مقدمه ای بر نظریه میدان | ۷ |
| ۹ | ۲-۲ هدف از پیدا نمودن جوابهای منفرد و سالیتهونی | ۹ |
| | ۳-۲ جوابهای منفرد و سالیتهونی در فضا زمان ۱+۱ بعدی ناشی از یک میدان حقیقی | ۱۲ |
| ۱۷ | ۴-۲ مفهوم بار توپولوژیک در سیستمهای غیر خطی ۱+۱ بعدی | ۱۷ |
| | ۵-۲ جوابهای منفرد در فضا زمان ۱+۱ بعدی برای یک میدان مختلط (کلاین گوردن غیر خطی) | ۱۹ |
| | ۱-۵-۲ مطالعه پتانسیل ها و جوابهای منفرد سیستمهای کلاین گوردن غیر خطی | ۲۳ |
| ۲۶ | ۲-۵-۲ بار الکتریکی و برخوردها | ۲۶ |
| | ۳-۵-۲ وجود یا عدم وجود جوابهای منفرد در سیستمهای کلاین گوردن ۳+۱ بعدی غیر خطی | ۲۷ |
| ۲۹ | ۶-۲ جوابهای منفرد در فضا زمان ۱+۳ بعدی | ۲۹ |
| ۳۰ | ۱-۶-۲ سیستم غیر خطی لین امدن (LE) | ۳۰ |
| ۳۳ | ۲-۶-۲ مدل ترکیبی چند مرتبه ای (CPM) | ۳۳ |
| ۳۶ | ۳-۶-۲ ملاحظات ابعادی مدل CPM | ۳۶ |

| | | |
|-----|---|-----|
| ۳۹ | انتگرال پذیری و روش پراکندگی معکوس | ۳ |
| ۴۱ | سیستمهای هامیلتونی | ۱-۳ |
| ۴۳ | انتگرال پذیری سیستمهای هامیلتونی | ۲-۳ |
| ۴۵ | انتگرال پذیری در سیستمهایی با تعداد درجات آزادی نامحدود | ۳-۳ |
| ۴۷ | پراکندگی معکوس در سیستم KdV | ۴-۳ |
| ۵۰ | مسائل مربوط به پراکندگی معادله اشترم لیویل | ۵-۳ |
| ۶۳ | پراکندگی معکوس معادله اشترم لیویل | ۶-۳ |
| ۷۴ | حلهای معادله انتگرالی مارچنکو | ۷-۳ |
| ۸۱ | سیستم های تقریبا انتگرال پذیر نسبیتی در فضا زمان ۱+۱ بعدی | ۴ |
| ۸۳ | مقایسه سیستم های انتگرال پذیر و انتگرال ناپذیر با پاسخ های کینک | ۱-۴ |
| ۸۷ | سیستم های تقریبا انتگرال پذیر | ۲-۴ |
| ۹۳ | یکتایی سیستم SG | ۳-۴ |
| ۹۸ | سیستم های تابشی با جوابهای کینک | ۵ |
| ۹۹ | معرفی سیستم \sin^4 | ۱-۵ |
| ۱۰۱ | مطالعه برخورد های سیستم \sin^4 | ۲-۵ |
| ۱۰۵ | مطالعه پتانسل کینک سیستم \sin^4 | ۳-۵ |
| ۱۰۶ | سیستم های تابشی | ۴-۵ |
| ۱۰۹ | نتیجه گیری | ۶ |

لیست تصاویر

- ۱-۲ شکل مربوط به تابع پتانسیل ϕ^4 که دارای دو نقطهٔ خلا در $\phi_1 = -1$ و $\phi_2 = 0$ می باشد. ۱۴
- ۲-۲ نمودار تغییرات $\frac{V}{V_1}$ بر حسب $\frac{R}{R_1}$ ۲۴
- ۳-۲ یک بسته موج دلخواه متناظر با معادلهٔ (۶۴-۲) در زمان $t = 0$ ۲۶
- ۴-۲ چهار حل متقارن گروهی متفاوت از معادلهٔ CPM ۳۴
- ۵-۲ نمودارهای $\varphi^{-1}(r)$ بر حسب r برای دو حالت $k_5 = 1$ و $k_7 = 1$ ۳۵
- ۶-۲ انرژی سکون جوابهای منفرد بر حسب φ_0 ، برای $k_5 = 1$ و $k_7 = 1$ ۳۵
- ۷-۲ میدان الکتریکی وابسته به یک جواب متقارن گروهی باردار در مدل CPM ۳۶
- ۱-۳ طرح و راه فرایند حل معادلهٔ KdV از طریق روش پراکندگی معکوس ۵۰
- ۲-۳ تعبیر کوانتوم مکانیکی ویژه جوابهای پیوستهٔ $\hat{\psi}_1(x, k)$ و $\hat{\psi}_2(x, k)$ معادلهٔ اشتراک لیویل ۵۷
- ۳-۳ منحنی بستهٔ C در صفحهٔ مختلط k ۶۸
- ۱-۴ برخورد یک جواب کینک با یک جواب آنتی کینک در سیستم ϕ^4 و با سرعت برخوردی $v = 0.5c$ برای هر کدام از آنها. ۸۵
- ۲-۴ برخورد یک جواب کینک با یک جواب آنتی کینک به ازای $\alpha = 1/4$ و با سرعت برخوردی $v = 0.3c$ ۹۰
- ۳-۴ برخورد یک جواب کینک با یک جواب آنتی کینک به ازای $\alpha = 1/561$ و با سرعت برخوردی $v = 0.3c$ ۹۱

- ۴-۴ برخورد یک جواب کینک با یک جواب آنتی کینک به ازای $\alpha = 1/68$ و با
 ۹۱ سرعت برخوردی $v = 0/3c$
- ۵-۴ برخورد یک جواب کینک با یک جواب آنتی کینک به ازای $\alpha = 5$ و با
 ۹۲ سرعت برخوردی $v = 0/3c$
- ۶-۴ بر همکنش سه جواب منفرد شبه سالیونی در محدوده α های بهینه. ۹۳
- ۷-۴ بر همکنش چهار جواب منفرد شبه سالیونی در محدوده α های بهینه. ۹۴
- ۸-۴ نحوه تغییرات ضریب پراکندگی (R) بر حسب مجذور فرکانس برای α
 ۹۵ های مختلف
- ۱-۵ برخورد بین یک جواب کینک و یک جواب آنتی کینک با سرعت
 ۱۰۲ برخوردی $0/4c$ در سیستم \sin^4
- ۲-۵ برخورد بین یک جواب کینک و یک جواب آنتی کینک با سرعت
 ۱۰۲ برخوردی $0/70c$ در سیستم \sin^4
- ۳-۵ برخورد بین یک جواب کینک و یک جواب آنتی کینک با سرعت
 ۱۰۳ برخوردی $v = 0/75c$ در سیستم \sin^4
- ۴-۵ برخورد بین یک جواب کینک و یک بسته موج تابشی در سیستم \sin^4 . ۱۰۳
- ۵-۵ برخورد بین یک جواب کینک و یک بسته موج تابشی پراثری در
 ۱۰۴ سیستم SG.
- ۶-۵ پتانسل کینک سیستم های \sin^4 ، SG، ϕ^4 و DSG به همراه حالت های
 ۱۰۶ مقید آنها
- ۷-۵ برخورد بین کینک و آنتی کینک در سیستم ϕ^6 برای سرعت های برخوردی
 ۱۰۸ کمتر از v_t

فصل ۱

مقدمه

مقدمه

امروزه با گسترش و پیشرفت روز افزون علوم، شاهد ظهور پدیده های غیر خطی متنوعی در شاخه های گوناگون فیزیک می باشیم. ظهور و بروز این رفتارهای غیر خطی می تواند نشان از این حقیقت کلی داشته باشد که شاید طبیعت در ذات خود به صورت غیر خطی رفتار می نماید. در حقیقت این امید وجود دارد که با یک فرمول بندی غیر خطی از طبیعت بتوان به منشا و مبدا بسیاری از اصول و پدیده های فیزیکی بی پاسخ، همانند اصول موضوعه کوانتوم، پاسخ داد. بدون شک ماحصل این رفتارهای غیر خطی باید به نحوی باشد که در حالت حدی و آزمایشگاهی به همان نظریات و مدل های خطی و شناخته شده سابق میل نمایند. علاوه بر این باید ذکر شود که قدم گذاشتن در این وادی نیازمند یک مطالعه گسترده و دقیق از معادلات غیر خطی و خصوصیات برجسته آنها می باشد. در این رابطه باید متذکر شد که علی رغم سادگی و قاعده مند بودن حل معادلات خطی، معادلات غیر خطی وضعیت متفاوتی دارند و پیدا نمودن حلهای معادلات غیر خطی تقریباً هیچ روش قاعده مند و مشخصی ندارد.

یکی از مهمترین کاربردهای معادلات غیر خطی را می توان در نظریه میدانهای کلاسیکی جستجو نمود. یکی از دلایل مهم علاقمندی فیزیک دانان به این مبحث را می توان به ظرفیت های بالقوه این نظریه در ساخت مفهومی ذرات کلاسیکی نسبت داد [۱، ۲]. پیدا نمودن نظریه ای میدانی با جوابهای جایگزیده^۱ و همراه با مفاهیم بنیادی مثل بار، جرم، اسپین و ...، می تواند یکی از قله آرمانی این ایده باشد. در نظریه میدانهای کلاسیکی چنین جوابهایی را عموماً جوابهای منفرد و در حالت های خاص سالیتون می نامند [۱]. در

^۱ منظور این است که فرم چگالی انرژی وابسته به آنها جایگزیده باشد

این راستا تلاشهای موفق اما پراکنده ای صورت گرفته ولی تاکنون پیدا نمودن یک مدل ریاضی کامل و قابل درک از میدانهایی که بتوانند ذرات و برهمکنش بین آنها را به طور دقیق و یک جا نتیجه دهد، مسکوت مانده است. از جمله این تلاشها می توان به مدل بورن اینفلد^۲ [۳، ۴] در پیدا نمودن جوابهای باردار غیر تکین و یا مدل معروف تک قطبی مغناطیسی توفت پولیوکوف^۳ [۵-۸] و از همه مهمتر مدل اسکرمیونها [۹، ۱۰] برای پیدا نمودن جوابهایی متناظر با باریونها غیر تکین، اشاره نمود.

در مبحث معادلات و سیستم های غیر خطی با مفهومی تحت عنوان انتگرال پذیری مواجه می شویم. این مفهوم نقشی اساسی و کلیدی در مطالعه سیستم های غیر خطی ایفا مینماید. در واقع اگر سیستمی انتگرال پذیر باشد آنگاه جوابهای منفرد آن خاصیت سالیوتونی خواهند داشت و اختلالات بیرونی تاثیرات بسیار ناچیزی در آنها بر جای می گذارند (به عبارتی دیگر بسیار پایدار می باشند). به عنوان نمونه سیستم های غیر خطی و معروف KdV ^۴ و سینوسی گوردون (SG) انتگرال پذیر می باشند و همین خاصیت باعث شده تا جوابهای منفرد این دو سیستم به دلیل داشتن خاصیت سالیوتونی مورد توجه ویژه فیزیک دانان قرار گیرد [۱، ۱۱، ۱۲، ۱۳]. در بعضی از کتابها و مقالات روشهای خاصی همانند روش Lax و روش Painleve برای تعیین خاصیت انتگرال پذیری معرفی شده است، اما این روشها به دلیل پاره ای از محدودیت ها و پیچیدگی های ریاضیاتی، همیشه قابل استفاده نمی باشند [۱۱، ۱۴، ۱۵]. از لحاظ فیزیکی انتظار طبیعی ما این است که ذرات بنیادی پایدار باشند، لذا اگر قرار باشد جوابهای منفرد سیستمی غیر خطی، ذرات بنیادی را مدل سازی نماید، وجود شرط انتگرال پذیری به معنای مهر تاییدی بر درستی مدل سازی میباشد. به هر حال پیدا نمودن سیستم های انتگرال پذیر و مقایسه خصوصیات آنها با دیگر سیستم های غیر انتگرال پذیر، می تواند نقشی مهم در مطالعه و شناخت هرچه بهتر رفتار سیستم های غیر خطی ایفا نماید.

^۲Born-Infeld

^۳Htoof-Polyakov

^۴Korteweg-de Vries equation

در این رساله نقطه تمرکز ما بر روی مطالعه سیستم های میدانی غیر خطی ۱+۱ بعدی با جوابهای منفرد کینک می باشد. اینگونه از سیستم ها را می توان به عنوان ساده ترین نوع سیستم های غیر خطی با جوابهای منفرد، معرفی نمود. ارضاء رابطه جرم و انرژی نسبیتی به همراه مفهوم بار توپولوژیک از مهمترین خصوصیات جوابهای منفرد اینگونه از سیستمها می باشد که در واقع قدرت یک مدل ریاضی غیر فیزیکی را برای استخراج مفهومی ذرات کلاسیکی، از نظریه میدانها به نمایش می گذارد. از جمله مهمترین این سیستم ها می توان به سیستم های ϕ^4 و SG اشاره نمود [۱۶-۲۲]. اما در این بین، سیستم SG به دلیل انتگرال پذیری، شرایط بسیار ویژه ای دارد و تاکنون هیچ گونه سیستم انتگرال پذیر مشابه با سیستم SG (با جوابهای کینک) گزارش نشده است. علاوه بر این، معادله SG و جوابهای کینک وابسته به آن در بسیاری از شاخه های مختلف فیزیک، مورد استفاده قرار می گیرند. به عنوان نمونه می توان به کاربردهای این سیستم در مباحثی مانند الکترومغناطیس [۲۳، ۲۴]، ابر رسانایی [۲۵، ۲۶]، بیوفیزیک [۲۷، ۲۸، ۲۹] مکانیک آماری [۳۰]، نظریه میدانها [۳۱] و فیزیک اتمی [۳۲] اشاره نمود. توجه به این نکته که چه عوامل یا خصوصیات منجر به انتگرال پذیری سیستم SG می شود، ما را به این سمت سوق می دهد که با یک مطالعه مقایسه ای بین خصوصیات جوابهای منفرد سیستم SG به عنوان یک سیستم انتگرال پذیر با جوابهای منفرد سیستم های غیر انتگرال مشابه، همانند ϕ^4 ، بتوان در نهایت به وجود یا عدم وجود سیستم های انتگرال پذیر دیگر (با جوابهای کینک) پی برد [۳۳]. ارزش و اهمیت روشی را که ما در اینجا به کار می گیریم صرفا از بابت نیل به هدف مطرح شده نمی باشد، بلکه شاید امکان استفاده از آن به عنوان روشی جدید برای تعیین انتگرال پذیری سیستم های غیر خطی در کنار روشهای شناخته شده Lax و Painleve، بتواند مورد استفاده قرار گیرد. عمده نقطه تمرکز ما برای مطالعه مقایسه ای ساختار داخلی جوابهای کینک اینگونه از سیستم ها، صرفا به مطالعه تاثیر اختلالات کوچک بیرونی بر روی آن محدود می شود. اما مطالعه همین دیدگاه ساده و حدی به تنهایی به نتایجی منجر می شود که مهمترین عوامل موثر برای انتگرال پذیری اینگونه از سیستم ها را تعیین می کند. خوشبختانه روشی را که ما در این رساله معرفی می نماییم نتایج ضمنی دیگری را نیز در پی دارد که به شناخت و

معرفی نوع خاصی از سیستم های کینک، تحت عنوان سیستم های تابشی منجر می شود. در اینجا به طور خلاصه به معرفی سر فصل های آتی می پردازیم. ابتدا در فصل ۲ به طور مفصل مفهوم جوابهای منفرد و سالی تونی را در نظریه میدانهای کلاسیکی، بررسی خواهیم نمود. در فصل ۳ به تبیین مفاهیم لازم و بنیادی مورد نیاز جهت مطالعه سیستم های غیر خطی هم خانواده SG می پردازیم. در این راستا، عمده مباحث حول مفهوم انتگرال پذیری، پراکندگی و پراکندگی معکوس می باشد. در فصل ۴ به معرفی روشی می پردازیم که در واقع ما را به سمت سیستم های انتگرال پذیر تقریبی سوق می دهد. با بهره گیری از این روش، نشان خواهیم داد که سیستم SG تنها سیستم انتگرال پذیر با جواب های منفرد کینک می باشد. در فصل ۵ با مقایسه ساختار داخلی سیستم های غیر خطی هم خانواده SG، به معرفی نوع دیگری از سیستم های غیر خطی تحت عنوان سیستم های تابشی می پردازیم. در انتها و در فصل ۶، به ارائه یک خلاصه مفید و ساده از نتایج مطرح شده در این رساله خواهیم پرداخت.

فصل ۲

پاسخهای منفرد و سالیتمونی در نظریه
ی میدانهای کلاسیک

پاسخهای منفرد و سالی تونی در نظریهٔ میدانهای کلاسیک

۱-۲ مقدمه ای بر نظریهٔ میدان

در نظریهٔ میدانها، سیستم های فیزیکی را بر اساس یک سری از میدانهای وابسته به فضا و زمان به همراه با یک چگالی لاگرانژی، مدل سازی می کنند. این میدانها را در حالت کلی می توان بوسیلهٔ توابع $\phi_r(\mathbf{x}, t)$ مشخص نمود که اندیس r ، نشان دهندهٔ تعداد میدانهای موجود در سیستم می باشد. این شیوه، معادل توصیف یک سیستم مکانیکی کلاسیکی است که با تعریف یک لاگرانژی و تعدادی مختصه تعمیم یافته شروع می شود و نهایتاً به معادلات حرکت سیستم و سایر کمیت های مهم فیزیکی آن منجر می شود. به عنوان مثال، معرفی N میدان مستقل ϕ_r در نظریه میدانها، متناظر با N مختصه تعمیم یافته q_i در مکانیک کلاسیک می باشد. در اینجا متناظر با مکانیک کلاسیک به جای لاگرانژی با چگالی لاگرانژی سر و کار داریم که در حالت کلی به صورت تابعی از خود میدانها و مشتقات آنها می باشد [۳۴، ۳۵]

$$\mathcal{L} = \mathcal{L}(\phi_r, \phi_{r,\alpha}) \quad \phi_{r,\alpha} = \frac{\partial \phi_r}{\partial x^\alpha}. \quad (1-2)$$

در یک فرایند معمول برای استخراج معادلات دینامیکی سیستم از طریق اصول وردشی، به معرفی کنش $S(\Omega)$ می پردازیم

$$S(\Omega) = \int_{\Omega} \mathcal{L}(\phi_r, \phi_{r,\alpha}) d^4 x, \quad (2-2)$$

به نحوی که Ω می تواند هر ناحیه دلخواهی بر روی فضا زمان چهار بعدی باشد. حال متناظر با اصل وردش هامیلتونی در مکانیک کلاسیک، می توان برای استخراج معادلات دینامیکی حاکم بر میدانها، اصل کمترین کنش را معرفی نمود. این اصل بیان می کند که به ازای هر ناحیه دلخواه Ω از فضا زمان، اگر وردش میدانها به صورت

$$\phi_r(x) \rightarrow \phi_r(x) + \delta\phi_r(x), \quad (3-2)$$

باشد و تغییرات آن بر روی سطح محدوده کننده این فضا یعنی $\Gamma(\Omega)$ صفر باشد، آنگاه معادلات حاکم بر میدانها به صورت زیر خواهد بود:

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi_r} - \frac{\partial}{\partial x^\alpha} \left(\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi_{r,\alpha}} \right) = 0 \quad r = 1, 2, \dots, N. \quad (4-2)$$

با به کار بردن قضیه نودر^۱ و علم به ناوردا بودن چگالی لاگرانژی تحت تبدیلات مکانی و زمانی، می توان چهار کمیت پایسته را برای اینگونه از سیستم های میدانی بدست آورد:

$$cP^\alpha = \int \left\{ c\pi_r \frac{\partial \phi_r}{\partial x^\alpha} - \mathcal{L}g^{\alpha\alpha} \right\} d^3x. \quad (5-2)$$

در اینجا $\pi_r = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi_r}$ عبارتست از تکانه تعمیم یافته^۲ و P^α را چهار بردار انرژی تکانه می نامیم. مولفه صفرم این بردار معادل با انرژی کل سیستم می باشد

$$P^0 = E = \frac{1}{c} \int \left\{ \pi_r(x) \dot{\phi}_r - \mathcal{L} \right\} d^3x = \frac{1}{c} \int \mathcal{H}(x, t) d^3x, \quad (6-2)$$

که در آن \mathcal{H} چگالی هامیلتونی سیستم (چگالی انرژی) می باشد و سه مولفه باقی مانده را تکانه های سیستم می نامیم

$$P^j = \int \left\{ \pi_r(x) \frac{\partial \phi_r}{\partial x_j} \right\} d^3x. \quad (7-2)$$

^۱Neother theorem

^۲Conjugate momenta

۲-۲ هدف از پیدا نمودن جوابهای منفرد و سالیوتونی

شاید به جرات بتوان ادعا نمود که یکی از اهداف مهم نظریه میدانهای کلاسیک پیدا نمودن جوابهایی باشد که بیشترین نزدیکی و شباهت را با ذرات کلاسیکی داشته باشند. این مهم، در نظریه میدانهای کوانتومی که در واقع حالت کوانتیده شده نظریه میدانهای کلاسیک می باشد به فرم مطلوبی نتیجه می دهد و امروزه مدل استاندارد که نقطه اوج نظریات فیزیکی می باشد، حاکی از تفوق تئوری میدانها در فیزیک می باشد. البته باید دقت نمود آنچه که در نظریه میدانهای کوانتومی تحت عنوان ذرات بیان می شوند، در واقع مشخص نمودن خصوصیات از ذرات می باشد که از طریق آزمایش های فیزیکی می توان آنها را مشخص نمود. به عنوان نمونه، این نظریه توضیح می دهد که ویژه حالت های میدان دیراک از ترکیب خصوصیات همچون اسپین، هلیسیتی، بار، انرژی و تکانه در کنار همدیگر مشخص می شود و متناظر با خصوصیات ذرات بنیادی الکترون و پزیترون آنطور که در آزمایشگاه مشاهده شده، می باشد. علی رغم موفقیت نظریه میدانهای کوانتومی در پیشگویی بسیاری از آزمایشات ظریف فیزیکی اما همچنان ذات کوانتومی این نظریه، هیچ گاه نمی تواند به طور قطع مفهوم کلاسیکی یک ذره را آنطور که عامه مردم همانند یک برجستگی قله مانند از انرژی فشرده شده در فضا تصور می کنند، حل نماید. بنابراین از دید این نظریه، صرف نتایج آزمایشگاهی دقیق، به تنهایی کافی می نماید و اصولا هیچ گاه درباره چنین سوالی که در واقع نقض کننده اصل عدم قطعیت می باشد، صحبت نمی شود.

پیدا نمودن یک ساختار قدرتمند ریاضیای که بتواند نظریه میدانهای کوانتومی را در حالت حدی خود نتیجه دهد، بی شک یکی از بزرگترین آرزوهای بزرگان فیزیک می باشد. این ساختار ریاضی محکم باید بتواند به نحوی منسجم و قوی ارتباط ظریف مشاهده گر را در یک آزمایشگاه بر روی موضع مورد آزمایش مشخص نماید. لذا با داشتن چنین ساختار محکمی می توان معادلات مشاهده گر را که در واقع همان تاثیرات کوانتومی ناشناخته بر روی اندازه گیری ها می باشد در قالب اصل عدم قطعیت بیان نمود. به بیانی دیگر ساختار ریاضی ایده ال که قرار است طبیعت را به طور قطع توضیح دهد می بایست بتواند اصل عدم