

بِسْمِ اللَّهِ الرَّحْمَنِ الرَّحِيمِ

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



دانشگاه رازی

دانشکده علوم

گروه فیزیک

پایان نامه جهت اخذ درجه کارشناسی ارشد رشته ی فیزیک
گرایش نظری

عنوان پایان نامه

سالتون در پیوندگاه جوزفسون

استاد راهنما:

دکتر کیومرث منصوری

نگارش:

سمانه قیصری

آذر ۱۳۸۹



**Faculty of Basic Science
Department of Physics**

M.Sc.Thesis

**Title of the Thesis
Soliton in Josephson Junction**

By: Samaneh Gheysari

Evaluated and approved by thesis committee:as

Supervisor Dr. K. Mansouri

External Examiner Dr. Sh. Salimi

Internal Examiner Dr. S. Behrouzi

December ۲۰۱۰



دانشکده علوم پایه

گروه فیزیک

پایان نامه جهت اخذ درجه کارشناسی ارشد رشته ی فیزیک گرایش نظری

نام دانشجو سمانه قیصری

تحت عنوان

سالیتم در پیوندگاه جوزفسون

در تاریخ ۸۹/۹/۱۷ توسط هیأت داوران زیر بررسی و با درجه عالی به تصویب نهایی رسید.

۱- استاد راهنما دکتر کیومرث منصوری با مرتبه ی علمی استادیار امضاء

۲- استاد داور داخل گروه دکتر صمد بهروزی با مرتبه ی علمی استادیار امضاء

۳-استاد داور خارج از گروه دکتر شهریار سلیمی با مرتبه ی علمی استادیار امضاء

تقدیر و شکر

سپاس خداوند بی‌همتار که توفیق گذراندن این مرحله از زندگی را به من اعطا فرمود.

باسپاس و شکر فراوان از راهنمایی‌های استاد گرامی جناب آقای دکتر منصوری.

سپاس و شکر از شادوان پدرم که تمام زندگی و آرزوهایش را وقف موفقیت فرزندانش کرد و چه حیف که فرصت دیدار بجزند رضایت او در گذراندن این دوره تحصیلی از من گرفته شد.

از زحمات به‌سررم آقای حمید یوسفی که در تمام مراحل تهیه و تدوین این پروژه از پیچ‌کوشش و ارشادی دین‌گشوده و صبورانه مرا یاری داد کمال شکر و قدردانی را دارم.

همچنین از خانواده‌ی عزیزم که همواره باعث دلگرمی ام بوده‌اند و تمامی دوستانم (دانشجویان کارشناسی ارشد ۸۷) که همچون خواهرانی مهربان مرا یاری کردند صمیمانه ابراز قدردانی و شکر را دارم.

تقدیم بہ روح جاودان پدرم

مادر مہربانم

و ہمسر عزیزم

چکیده

در این پایان نامه پیوندگاه جوزفسون توسط پدیده میکروسکوپی تونل زنی و تاثیر اعمال ولتاژ به دو سر آن و حضور در میدانهای مغناطیسی مورد بررسی و معرفی قرار می گیرد. در اینجا هدف، دست یافتن به جوابهای معادله سینوسی گوردون است که رفتار پیوندگاه جوزفسون را توصیف می کند.

اثر جوزفسون پدیده ای شامل شارش جریان در عرض دو ابرسانای مجزا که بطور ضعیف توسط یک لایه نازک بهم متصل شده اند، می باشد. پیوندگاه جوزفسون با تونل زنی جفت های کوپر همراه است. پیوندگاه جوزفسون طویل پیوندگاهی است که حداقل یک بعد بزرگتر از طول جوزفسون دارد و در فیزیک کاربرد زیادی دارد. پیوندگاه جوزفسون طویل برای مطالعه سالیتونها پیشنهاد می شود. یک فلاکسون در یک پیوندگاه جوزفسون طویل یک کوانتوم شار مغناطیسی را حمل می کند و در خیلی از موارد رفتار آن مانند سالیتونها است. این شار مغناطیسی که توسط یک ابرجریان چرخشی تولید شده اغلب گردابه جوزفسون نامیده می شود و بین دو ابرسانا که توسط یک لایه نازک نانومتری عایق از هم جدا شده اند، جایگزیده است. فلاکسون از لحاظ ریاضی با یک کینک از اختلاف فاز کوانتومی بین دو الکتروود ابرسانای پیوندگاه متناسب است.

سالیتون جوزفسون همچنین یک پالس الکترومغناطیسی است. وقتی سالیتونها بطور تناوبی به قسمت انتهایی آزاد یک پیوندگاه خطی می رسند، تابشی در ناحیه میکروموج و یا موج میلیمتری از طیف الکترومغناطیس گسیل می شود که منجر به کاربرد پیوندگاههای جوزفسون طویل بعنوان نوسانگرها می شود.

فهرست مطالب

عنوان	صفحه
فصل اول: مقدمه‌ای بر سالیتون	۱
۱-۱-۱ مقدمه	۲
۲-۱ موج منفرد	۳
۳-۱ در جستجوی سالیتونها	۶
۱-۳-۱ سالیتون معادله KDV	۸
۲-۳-۱ سالیتون معادله Sine Gordon	۸
فصل دوم: ابررسانایی و پدیده تونل زنی	۱۰
۱-۲ مقدمه	۱۱
۱-۱-۲ دیامغناطیس کامل	۱۱
۲-۱-۲ عمق نفوذپذیری مغناطیسی	۱۲
۳-۱-۲ عوامل موثر بر ابررسانایی	۱۳
۲-۲ اندرکنش الکترون و شبکه	۱۴
۳-۲ زوجهای کوپر	۱۵
۴-۲ نظریه BCS	۱۶
۵-۲ شبه ذره	۱۷
۶-۲ پدیده تونل زنی و شکاف انرژی	۱۸
۱-۶-۲ عمل تونل زدن بین دو ابررسانای متشابه	۱۹
۲-۶-۲ تونل زنی جوزفسون	۲۰
فصل سوم: اثر جوزفسون	۲۱
۱-۳ تابع موج زوج الکترون	۲۲
۲-۳ فاز موج زوج الکترون	۲۳
۳-۳ شارگونه	۲۴
۴-۳ معادلات پایه‌ای اثر جوزفسون	۲۷
۱-۴-۳ ارتباطات ضعیف	۲۹
۵-۳ اثر جوزفسون DC	۳۰
۶-۳ اثر جوزفسون AC	۳۶
فصل چهارم: پیوندگاه جوزفسون	۳۸
۱-۴ شبه سازی پیوندگاههای جوزفسون	۳۹

۴۰	تشبیه پاندولی.....	۴-۱-۱
۴۲	میدان مغناطیسی و اثرات آن روی پیوندگاه جوزفسون.....	۴-۲
۴۹	پیوندگاه جوزفسون طویل.....	۴-۳
۵۲	پله‌های میدان صفر.....	۴-۳-۱
۵۴	فصل پنجم: معادله سینوسی گوردون	
۵۵	مدل سازی پیوندگاه‌های جوزفسون طویل.....	۵-۱
۵۵	ابررساناهای ایده‌آل.....	۵-۱-۱
۶۴	تونل زنی شبه ذرات.....	۵-۱-۲
۶۴	کاربرد جریان بایاس.....	۵-۱-۳
۶۶	امواج پلاسمای جوزفسون.....	۵-۲
۶۸	حل معادله سینوسی مختل شده.....	۵-۳
۷۲	کاربردها.....	
۷۳	نتیجه‌گیری و پیشنهادات.....	

فصل اول

مقدمه ای بر سالیتون

فصل اول

مقدمه‌ای بر سالیتون

۱-۱ مقدمه

سالیتون^۱ ها نقش مهمی در بسیاری از پدیده‌ها ایفا می‌کنند. گاهی آنها به شکل بی‌خطری مثل امواج منفرد در یک کانال ظاهر می‌شوند و گاه به شکل امواج عظیمی به نام سونامی که مسافت‌های طولانی را می‌پیمایند، تهدیدی برای سواحل به شمار می‌آیند. سالیتونهای اپتیکی ظرفیت فیبرها را برای ارتباطات تلفنی زیاد کرده‌اند و سالیتونهای Sine-Gordon، در مواد چگال اتفاق می‌افتند. در همه این موارد یک سالیتون پایدار است. هدف اصلی در این پایان‌نامه بررسی پیوندگاه جوزفسون و رسیدن به معادله حاکم بر آن یعنی معادله سینوسی گوردون است. در سال ۱۹۶۲ برایان جوزفسون^۲ شارش جریان همراه با تونل‌زنی کوانتومی همدوس جفتهای کوپر از بین سد میان دو الکترودهای ابررسانا یعنی یک پیوندگاه جوزفسون را پیش‌گویی کرد، که متناسب با تابع سینوسی اختلاف فاز است و به عنوان رابطه dc جوزفسون شناخته می‌شود. مشتق زمانی اختلاف فاز دو سر پیوند متناسب با ولتاژ در عرض سد است، که به عنوان رابطه ac جوزفسون شناخته می‌شود [۳]. معادله سینوسی گوردون که از این دو رابطه نتیجه می‌شود دارای دو نوع همگن و ناهمگن است و جوابهای این معادله فلاکسونها نامیده می‌شوند که در اغلب موارد مانند سالیتونها رفتار می‌کنند.

در فصل اول این پایان‌نامه به معرفی سالیتونها به عنوان امواج منزوی خود تقویت کننده پرداخته شده است. در فصل دوم، دیدگاههای میکروسکوپی و ماکروسکوپی ابررسانایی و پدیده تونل‌زنی در پیوندگاه جوزفسون مورد بررسی قرار می‌گیرد. فصل سوم شامل معرفی فلاکسون و اثبات معادلات پایه ای جوزفسون با استفاده از روابط ریاضی و ویژگیهای فیزیکی می‌شود. فصل چهارم به شبیه‌سازی پیوندگاه جوزفسون و تاثیر میدان مغناطیسی بر روی پیوندگاه جوزفسون پرداخته است و در فصل پنجم با مدل‌سازی پیوندگاه جوزفسون به معادلات سینوسی گوردون همگن و ناهمگن رسیده و جوابهای آنها را به روش تحلیلی و محاسبات عددی به دست می‌آوریم. در انتها کاربردها و نتیجه‌گیری بیان شده است.

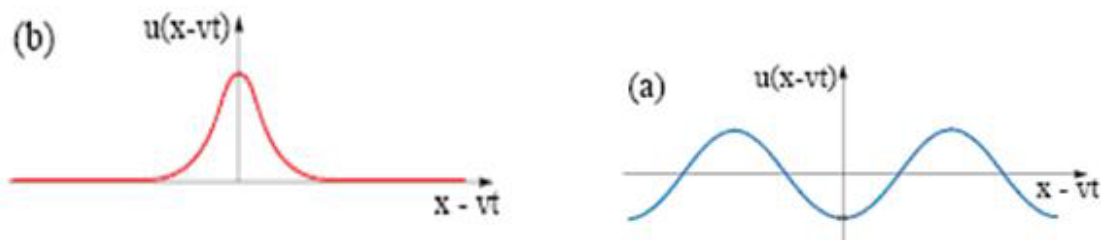
^۱ Soliton

^۲ Brayan Josephson

۲-۱ موج منفرد

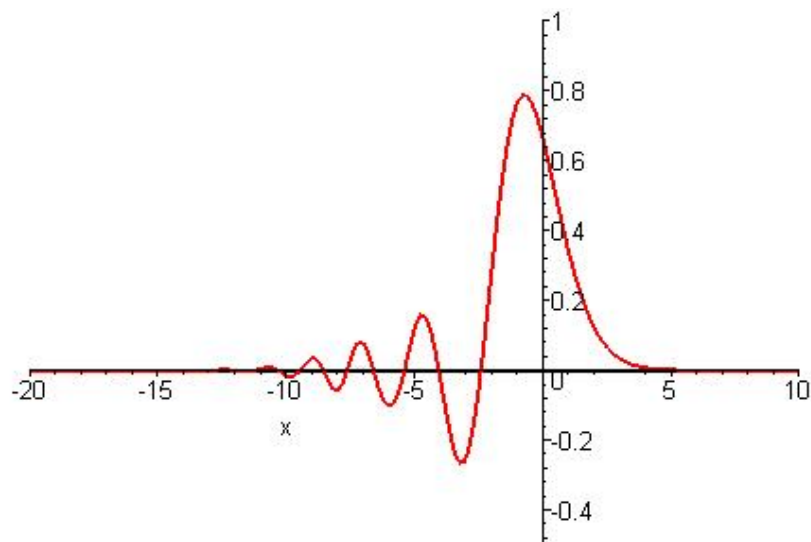
تا سال ۱۹۶۰ فیزیکدانها فکر می کردند که تقریباً به تمامی خواص و ویژگی های حرکت موجی پی برده اند. امواج در محیطهای گوناگون مثل امواج آب و امواج الکترومغناطیسی و ... جملگی از قوانین بنیادی واحدی پیروی می کنند که دامنه، بسامد و سرعت امواج با معادلات ساده ای به خواص محیط انتشار مربوط می شوند. اما در میان امواج غیرعادی تر موج و همچنین انواعی که توصیف ریاضی آنها دشوارتر است امواجی هستند که آنها را امواج منفرد می نامند. موج منفرد شامل یک برآمدگی یا یک فرورفتگی است که به صورت انفرادی حرکت می کند.

اکثر امواج واقعی کاملاً سینوسی نیستند. امواج غیر سینوسی را امواج مرکب می نامند و می تواند بسیار متنوع باشد. به عنوان مثال، شکل امواج دریا ممکن است پیچیده و پر اعوجاج باشد، نور به ندرت تکفام است، موج صوتی نوعاً آمیزه ای از چندین بسامد است و طنین آن عمدتاً توسط شکل موج تعیین می شود. تحلیل ریاضی امواج مرکب نسبت به امواج سینوسی خالص به مراتب دشوارتر است. مثلاً موج مرکب در حین انتشار الزاماً شکل خود را حفظ می کند و بنابراین معادلات توصیف کننده این امواج باید وابستگی آنها به زمان و مکان را به صراحت نشان بدهند. در مقابل امواج سینوسی دست کم در محیط بدون اصطکاک هرگز تغییر نمی کنند. پس معادلات آن هم بسیار ساده ترند. به غیر از امواج منفرد تمامی امواجی که درباره شان صحبت کردیم تناوبی اند و این از مشخصه های ماهیتی آنهاست. از لحاظ ریاضی دامنه چنین موجی در هر نقطه یک تابع تناوبی از مکان و زمان است. به عنوان مثال یک موج بعدی مثل موج در یک طناب بینهایت دراز و بدون اصطکاک را در نظر بگیرید. فرض می شود طول موج λ و دوره تناوب T باشد. در این صورت اگر دامنه در مکان مشخصی مثل x معلوم باشد، در $\lambda - x$ ، λ و $\lambda + x$ و الی آخر هم معلوم خواهد بود. بهمین ترتیب اگر دامنه در زمان t اندازه گیری شود فوراً می توان مقدار آن را در زمانهای $T - t$ ، T و $T + t$ نیز معلوم کرد. در نتیجه کل موج را به جهت الگوی تکرارشونده اش می توان با دانستن شکل یک طول موج توصیف کرد [۶].



شکل (۱-۱) موج سینوسی (a) و موج منفرد (b)

برای بررسی شکل موجهای مرکب آنالیز فوریه فوق العاده مفید است. نیازی نیست که انتشار امواج مرکب را مستقیماً توصیف کرد بلکه می توان آنها را به مولفه های سینوسی شان ، توابع سینوسی و کسینوسی سری فوریه تجزیه کرد و به بررسی حرکت های ساده تر این امواج پرداخت. این مولفه ها که دامنه های آنها توصیفی از موج معینی را بدست می دهند هارمونیک نامیده می شوند. در مرحله نهایی می توان این امواج سینوسی را مجدداً باهم جمع کرد تا موج جدیدی حاصل شود. این فرایند که مکمل آنالیز فوریه است سنتز فوریه نام دارد. یکی از خواص مهم امواج مرکب که به کمک آنالیز فوریه آن را به آسانی می توان فهمید، پاشیدگی است. پاشیدگی گرایش موج به پخش شدن در فضا است که به اتلاف آن می انجامد. علت اساسی پاشندگی این است که امواج دارای بسامدهای مختلف در بیشتر محیطها با سرعت هایی حرکت می کنند که اندکی باهم فرق دارند. قاعدتاً هرچه بسامد امواج بیشتر باشد حرکت آنها آهسته تر است و این امواج در پشت پیکره اصلی موج ظاهر می شوند و موج کوتاه تر و پهن تر می شود. هرچه این امواج بیشتر پیش می روند تعداد بیشتری از امواج عقب می افتند و پیکره اصلی موج باز هم کوتاه تر و پهن تر می شود. اگر موج می توانست بطور نامتناهی پیش برود، چنان پهن و کوتاه می شد که به کلی ناپدید می شد [۶].

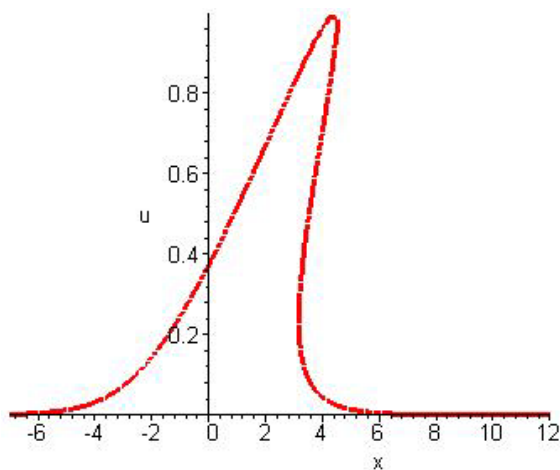


شکل (۱-۲) پاشندگی موج [۶]

این حکم درباره امواج صوتی و امواج آب و نیز امواج نوری که در محیط های مادی در حرکت باشند صادق است. پاشندگی می تواند موج را تحت شرایط ایده آل که هیچ گونه تضعیف ناشی از اصطکاک یا اثرهای مرتبط با آن وجود ندارد منهدم کند. موج سینوسی ساده علی الاصول می تواند تا بینهایت دوام بیاورد اما موج مرکب عمر محدودی دارد و در اثر پاشندگی از بین می رود [۵]. از آنجا که هر موج منفرد ضرورتاً یک موج مرکب است پس هر موج منفرد باید در معرض پاشندگی باشد. قانون پاشندگی در مورد امواج مرکب لغو نمی شود، اما اثر جبران کننده ای هم در کار است که دقیقاً با پاشندگی موازنه می کند. از آنجا که پاشندگی حاصل جفت شدگی بسامد موج با سرعت انتشار موج است. اثر جبران کننده در امواج منفرد باید

حاصل جفت‌شدگی دامنه و سرعت باشد. این اثر جبران‌کننده را اثر غیرخطی موج می‌نامند. یعنی در محیط‌های گوناگون که حامل امواج منفردند، امواج مرتفع‌تر سریع‌تر حرکت می‌کنند. همین جفت‌شدگی است که موج منفرد را پایدار می‌سازد و به آن همدوسی چشمگیری می‌دهد.

با پاشیده شدن موج منفرد، مولفه‌های دارای بسامد بیشتر از مولفه‌های دارای بسامد کمتر عقب می‌مانند. در نتیجه کل موج تخت‌تر می‌شود. یا به عبارت دیگر دامنه‌اش کاهش می‌یابد. اما مولفه‌های کم دامنه‌تر آهسته‌تر حرکت می‌کنند. و این یعنی که قله موج کم‌کم از لبه پیش‌رونده که دامنه کمتری دارد سبقت می‌گیرد. اثر دامنه شیب موج را تیزتر می‌کند که معادل با وارد کردن مولفه‌های با بسامد بیشتر است (شکل ۱-۳). این دو پدیده رقیب، پهن شدن ناشی از وابستگی بسامد و تیز شدن شیب به علت وابستگی دامنه به سرعت به یک تعادل پایدار می‌رسند و شکل موج ثابت می‌ماند. اثرهای غیرخطی در بسیاری از انواع موجها تحت شرایط حدی مشاهده می‌شوند و برای تشکیل امواج منفرد و سولیتونها بسیار اساسی‌اند. اینکه پاشندگی و غیرخطی بودن دقیقاً یکدیگر را خنثی می‌کنند و امواج منفرد پدید می‌آورند، شاید یک توصیف غیر عادی و ناموجه به نظر برسد و در واقع تصادف هیچ دخالتی در این قضیه ندارد. شکل موج را توازن بین این گرایشها ی متضاد تعیین می‌کند. درست به گونه‌ای که وزن قایق با نیروی شناوری آب به تعادل می‌رسد. اگر شرایط به نفع پاشندگی بیشتر تغییر کند موج منفرد به یک نمایه پهن‌تر تغییر خواهد کرد و اگر آثار غیرخطی غالب شوند موج تیزتر خواهد شد. یکی از پیامدهای غیرخطی بودن این است که اصل برهم‌نهی دیگر صادق نیست یعنی یک موج بزرگ با مجموع دو موج کوچکتر معادل نیست [۶].



شکل (۱-۳) اثر غیرخطی موج [۶]

امواج منفرد را نخستین بار در اواسط قرن نوزدهم از راه آزمایش مشاهده کردند، اما ۵۰ سال طول کشید تا توضیح مناسبی دال بر وجود آنها پیدا شد و ۵۰ سال دیگر گذشت تا تکنیک‌های مناسبی تدوین شدند و امکان پژوهش درباره این امواج را فراهم آورند.

۱-۳ در جستجوی سالیونها

جان اسکات راسل که مهندس ساختمان و اهل اسکاتلند بود در سال ۱۸۳۴ برای نخستین بار امواجی با شکل ثابت را ثبت کرد. او یک موج سالیتوری را در کانال مشترک در اسکاتلند مشاهده کرد. راسل برای تحقیقات عملی و نظری روی این امواج مقداری زمان صرف کرد، او مخزنهای موجی در خانه‌اش ساخت و متوجه برخی خواص کلیدی شد.

- امواج پایدار بودند و می‌توانستند در مسیرهای خیلی طولانی حرکت کنند (امواج معمولی مایلند که یا پهن شوند و یا سرازیر شده و بیافتند)

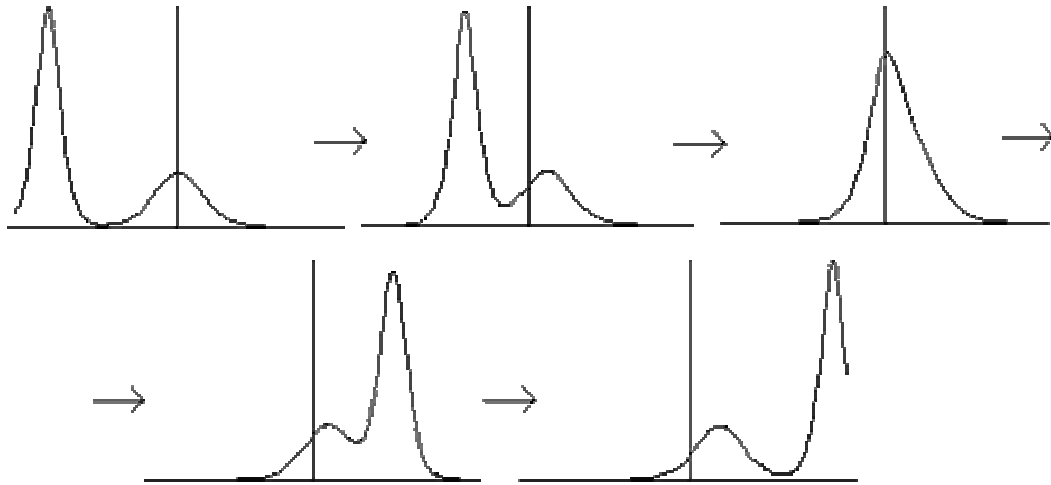
- سرعت به اندازه‌ی موج و به پهنایش روی عمق آب بستگی دارد.

- برخلاف امواج معمولی هیچ گاه ترکیب نمی‌شوند و بنابراین یک موج بزرگ بجای ترکیب با یک موج کوچک، از آن سبقت می‌گیرد.

- اگر یک موج به ازای عمق آب خیلی بزرگ باشد به دو موج یکی بزرگ و دیگری کوچک تقسیم می‌شود.

- سرعت چنین موجی دقیقاً به دامنه‌ی آن بستگی دارد. سرعت امواج در آب عمیقتر، بیشتر است و امواج مرتفعتر سریعتر از امواج تخت‌تر حرکت می‌کنند [۸].

تا سال ۱۹۶۰ به نظر می‌رسید که در امواج منفرد چیزهای عجیب و غریب دیگری وجود ندارد اما بعد کشف غیر منتظره‌ای روی داد. نورمن زابوسکی از آزمایشگاههای بل و مارتین کروسکال از دانشگاه پرینستون مشغول مطالعه تغییرات این امواج از طریق شبیه‌سازهای کامپیوتری حرکت آنها بودند. چیزی که در شبیه‌سازها مشاهده شد این بود که دو موج منفرد پس از برخورد از میان یکدیگر عبور می‌کنند و با همان شکل و هویت قبلی خود سالم از طرف دیگر در می‌آیند. امواج منفرد چنان همدوسی و پایداری چشمگیری را به نمایش گذاشتند که به نظر می‌رسید شبیه ذرات ماده هستند تا شبیه امواج. به همین جهت زابوسکی و کروسکال به پیروی از این رسم که ذرات بنیادی در فیزیک با کلمات مختوم به اون نامگذاری می‌شوند این امواج را سالیتون نامیدند. برجسته‌ترین خصوصیت سالیونها اینست که آنها شبیه ذرات رفتار می‌کنند. مطابق شکل (۱-۴) که برخورد دو موج سالیتونی را نشان می‌دهد موج با دامنه بیشتر سریعتر حرکت می‌کند و پس از برخورد با موج کوتاهتر بدون تغییر شکل به مسیر خود ادامه می‌دهد [۶].



شکل (۱-۴) برخورد دو موج منفرد

درازین و جانسون (۱۹۸۹) سه خاصیت به سالیتون نسبت دادند. به موجی که سه خاصیت زیر را دارا باشد سالیتون می گویند.

۱. شکل آن تغییر نکند.
۲. در منطقه‌ای از فضا محدود باشد.
۳. بعد از برخورد با سالیتونهای دیگر شکل خود را حفظ کند.

روشهای جدید و قدرتمندی برای توصیف این امواج به زبان ریاضی ابداع شده و بیش از یکصد معادله به دست آمده که امواج منفرد می توانند جوابهای آنها باشند. از جمله معادله کورتوگک -دوریز (KDV)، معادله غیر خطی شرودینگر و معادله ساین - گوردون و ... بعلاوه این امواج در حوزه‌های طبیعی گوناگون مثل جو اقیانوسها، فیزیک پلاسما و احتمالاً در دستگاههای عصبی موجودات زنده مشاهده شده‌اند. و سالیتونها نقش مهمی در ارتباطات راه دور برعهده گرفتند. پایداری شکل و مصونیت امواج در برابر اعوجاج، آنها را حاملهای ایده آلی برای سیگنالهای راه دور ساخته است. سالیتونها را بر طبق معادلات غیر خطی ای که تکامل آنها را توصیف می کند می توان طبقه بندی کرد. در اینجا دو نوع از این معادلات آمده است.

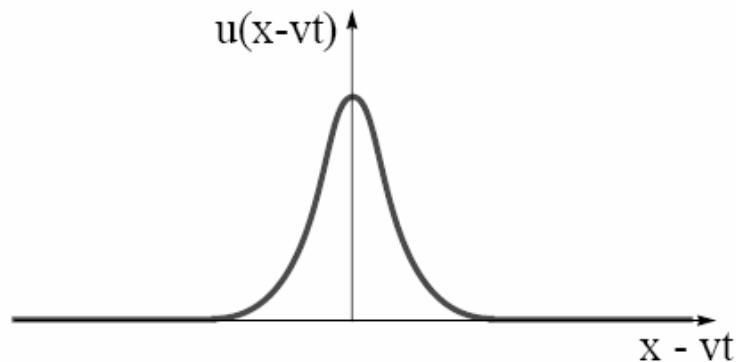
$$u_t = 6uu_x - u_{xxx} \quad (1) \text{ معادله KDV}$$

$$u_{tt} = u_{xx} - \sin u \quad (2) \text{ معادله Sine-Gordon}$$

در این معادلات، u تابعی بی بعد و وابسته به متغیرهای زمانی و فضای است.

۱-۳-۱ سالیتون معادله KDV

ویژگیهای اساسی سالیتون KDV را می توان به شکل زیر خلاصه کرد. شکل جواب دقیق معادله KDV به صورت زیر است.



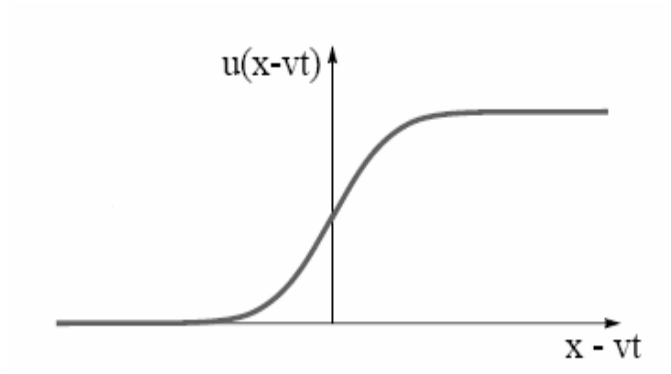
شکل (۱-۵) جواب معادله KDV (Korteweg-de Vries)

- ۱) دامنه آنها با سرعت افزایش پیدا می کند (و بالعکس) بنابراین آنها نمی توانند در حالت سکون وجود داشته باشند.
- ۲) پهنای آنها به طور معکوس با ریشه مربعی سرعتشان متناسب است.
- ۳) یک پالس موج یک سویه است، یعنی سرعتش نمی تواند برای جوابهای معادله KDV منفی باشد.

۱-۳-۲ سالیتون معادله Sine-Gordon

معادله Sine-Gordon نقش مهمی در بیشتر شاخه های فیزیک ایفا می کند. این معادله می تواند در تئوری جابجاشدگی مواد، در تئوری اتصال جوزفسون و مانند آن یافت شود. همینطور می تواند در تفسیر فرایندهای زیستی معینی مثل دینامیک DNA استفاده شود. جوابهای این معادله را از روشهای مختلفی می توان بدست آورد. یکی از این روشها، جداسازی متغیرها است که البته در این مورد جوابهای محدودی به ما می دهد. روش دیگر تبدیلات بکلاند است که از طریق آن جوابهای چند سالیتونی را می توان بطور کامل بدست آورد. ویژگی اصلی سالیتونهای Sine-Gordon، که در شکل (۱-۶) نشان داده شده است به صورت زیر خلاصه می گردد.

۱. دامنه اش مستقل از سرعت است، و این دامنه برای سرعت صفر دارای مقداری ثابت خواهد بود. بنابراین کینک ممکن است ایستا هم باشد.
۲. ویژگیهایی از یک ذره نسبیتی دارد.
۳. کینکی که جهت پیچ خورده مخالفی دارد آنتی کینک نامیده می شود.



شکل (۶-۱) جواب معادله Sine-Gordon

این سالیتونها بینهایت پایدار هستند و تحت تأثیر اصطکاک، سرعتشان کند می شود و سرانجام می ایستند و در حالت سکون می توانند و برای مدتها باقی بمانند [۶].