



10000



دانشگاه شهید بهشتی
دانشکده فیزیک

موضوع:

گرانش در ابعاد اضافی با جمله گاوس بنت

استاد راهنما:

دکتر حمید رضا سپنجی

استاد مشاور:

دکتر مهرداد فرهودی

نگارش:

شیما عزیزان

بهمن ۸۶

۱۰۷۸۰۵

۸۷/۱/۱۰۹۳۷
۸۷/۱/۱۳۴

کتابخانه مرکزی دانشگاه شهید بهشتی

۱۳۸۷/۸/۲۹



دانشگاه شهید بهشتی

تاریخ
شماره
پیوست

بسمه تعالی

« صور تجلسه دفاع پایان نامه دانشجویان دوره کارشناسی ارشد »

ان ۱۹۸۳۹۶۳۱۱۳ اوین

۲۹۹۰۱۰۰

بازگشت به مجوز دفاع شماره ۲۰۰/۳۷۶۵/ت/اد مورخ ۸۶/۱۱/۲ جلسه هیأت
داوران ارزیابی پایان نامه خانم شیما عزیزان به شماره شناسنامه ۷۶۵ صادره از کرمان
متولد ۱۳۶۱ دانشجوی دوره کارشناسی ارشد ناپیوسته رشته فیزیک - ذرات بنیادی و
نظریه میدانها

با عنوان :

گرایش در ابعاد اضافی با جمله گوسین بنت

به راهنمایی:

دکتر حمید رضا سپنجی

طبق دعوت قبلی در تاریخ ۱۳۸۶/۱۱/۹ تشکیل گردید و براساس رأی هیأت داوری و با
عنایت به ماده ۲۰ آئین نامه کارشناسی ارشد مورخ ۷۵/۱۰/۲۵ پایان نامه مزبور با
نمره ۱۸٫۲۵ و درجه عالی مورد تصویب قرار گرفت.

۱- استاد راهنما: آقای دکتر حمید رضا سپنجی

۲- استاد مشاور: آقای دکتر مهرداد فرهودی

۳- استاد داور: آقای دکتر علی شجاعی

۴- استاد داور و نماینده تحصیلات تکمیلی: آقای دکتر پیامک سادات گوشه

۱۳۸۷/۱۰/۲۵

با تشکر از زحمات استاد گرامی جناب آقای دکتر سپنجی و دوست عزیزم زهرا
حقانی و همه کسانی که به من کمک کردند.

تقدیم به:

پدر مهربان

مادر دلسوز

و

همسر عزیزم

چکیده

در این پایان نامه گرانث را در ابعاد اضافی، با جمله گاوس بنت مورد بررسی قرار می دهیم. ابتدا قصد داریم تأثیر این جمله را در یک مدل کیهان شناسی بررسی کنیم و در نهایت می خواهیم حل های با تقارن کروی را برای فضا زمان پنج بعدی در گرانث گاوس بنت مورد بررسی قرار دهیم. بنابر این برای شروع مروری بر نظریه های ابعاد اضافی داریم. جهان شامه ای را معرفی می کنیم و مدل های اولیه جهان شامه ای را مورد بررسی قرار می دهیم. سپس معادلات انیشتین و فریدمن را روی شامه بدست می آوریم و متوجه می شویم که این معادلات در جهان اولیه با معادلات استاندارد تفاوت دارند. در ادامه جمله تصحیحی گاوس بنت به لاگرانژی سیستم اضافه می کنیم و اثرات کیهان شناسی مربوطه را با جمله گاوس بنت بررسی می کنیم و مشاهده می کنیم که نظریه گرانث با عبارت گاوس بنت به معادلات فریدمن معمولی می انجامد. یعنی معادلات مشابه با، معادلات مربوطه در فضا زمان چهار بعدی هستند. در انتها نشان می دهیم که می توانیم حل های مجانبی دوسیتز، آنتی دو سیتروتخت را برای فضا زمان پنج بعدی، در گرانث گاوس بنت، بدون احتیاج به ثابت کیهان شناسی داشته باشیم.

مقدمه ۱

جهان شامه ای

- ۱-۱ چرایی ابعاد اضافی ۳
 ۲-۱ نظریه کالوزا کلاین ۵
 ۳-۱ مدل ارکانی ۱۲
 ۴-۱ جهان شامه ای راندال ساندروم ۱۶
 ۴-۱-الف) مدل راندال ساندروم اول ۱۶
 ۴-۱-ب) مدل راندال ساندروم دوم ۲۱

کیهان شناسی شامه ای

- ۱-۲ معادلات انیشتین روی شامه ۲۷
 ۲-۲ محاسبه معادله فریدمن با استفاده از معادلات انیشتین پنج بعدی ۳۰

کیهان شناسی شامه ای با جمله گاوس بنت

- ۱-۳ مقدمه ای بر جمله گاوس بنت ۴۱
 ۲-۳ پایه گذاری مدل و محاسبه معادلات حرکت ۴۵
 ۳-۳ حل های کیهان شناسی ۵۲
 ۴-۳ میدان اسکالر در شامه ۶۲

حل های (آنتی) دوسیتز مجانبی، بدون ثابت کیهان شناسی در گرانش گاوس بنت

- ۱-۴ معادلات میدان بدون ثابت کیهان شناسی در گرانش گاوس بنت ۶۶
 ۲-۴ حل های ایستا ۶۸
 ۲-۴-الف) حل های مجانبی دوسیتز ۷۳
 ۲-۴-ب) حل های مجانبی آنتی دوسیتز ۷۳

۷۴	۲-۴-پ) حل های مجانبی تخت
۷۵	۳-۴ حل های چرخان
۷۵	۳-۴-الف) حل های چرخان باردار
۷۶	۳-۴-ب) حل های مغناطیسی چرخان
۷۸	۴-۴ نکات پایانی
۸۱	پیوست ۱
۸۶	پیوست ۲
۸۸	پیوست ۳
۱۰۲	پیوست ۴
۱۰۴	پیوست ۵
۱۰۵	پیوست ۶
۱۰۶	پیوست ۷
۱۰۷	پیوست ۸

مقدمه

نظریه ابعاد اضافی ابتدا توسط کالوزا-کلاین در اوایل قرن بیستم مطرح شد. آنها در یک نظریه پنج بعدی گرانش را با الکترومغناطیس متحد کردند. بعد از ایشان نظریه ابعاد اضافی به فراموشی سپرده شد. اما نظریه ریسمان که سعی در کوانتومی کردن گرانش داشت، دوباره آنرا احیا کرد. در سال ۱۹۹۶ هاروا و ویتن نظریه ای به نام نظریه M ، که نظریه مؤثر انرژی پایین ریسمان ترکیبی می باشد، ارائه دادند. این مدل به یک توده یازده بعدی مربوط می شود، که بعد یازدهم با تقارن Z_2 فشرده شده است. دو نقطه ثابت مدار گونه دو فضا زمان ده بعدی را نشان می دهند. ماده و برهم کنشهای پیمانه ای روی این شامه ها جایگزیده است، در حالی که میدانهای گرانشی در تمام فضا-زمان منتشر می شوند. شش بعد از این یازده بعد، می تواند به طور خود سازگاری به روش کالوزا-کلاین فشرده شود. در آن حد، فضا-زمان پنج بعدی، با شامه های چهار بعدی به نظر می رسد. این مدل یک چار چوب پایه برای بسیاری از مدل های کیهان شناسی ارائه می دهد. مثلاً در نوشتن کنش مؤثر نظریه، از تئوری ریسمان الهام گرفته می شود.

در این پایان نامه، سعی داریم گرانش را در ابعاد اضافی با جمله گاوس بنت مورد بررسی قرار دهیم. ابتدا قصد داریم کیهان شناسی شامه ای را با جمله گاوس بنت بررسی می کنیم. اما در ادامه حل های با تقارن کروی را برای فضا زمان پنج بعدی، در گرانش گاوس بنت بدون ثابت کیهان شناسی معرفی می کنیم. بنابراین ابتدا به سراغ نظریات مختلفی که ابعاد اضافی متفاوتی را در نظر گرفتند می رویم.

در فصل اول نظریه کالوزا-کلاین را مورد بررسی قرار می دهیم. در ادامه به سراغ مدل ارکانی و مدل راندال ساندروم می رویم، که ساختار اساسی سناریوی جهان شامه ای به وسیله این دو مدل معرفی می شود. در فصل دوم معادلات اینشتین را روی شامه بدست می آوریم. سپس معادلات فریدمن را بدست می آوریم و مشاهده می کنیم که معادلات فریدمن در جهان اولیه با شکل استاندارد آن متفاوت می شود، اما معادلات اینشتین روی شامه در حد انرژی پائین، معادلات اینشتین معمولی می باشد. در فصل سوم به لاگرانژی پنج بعدی خود، لاگرانژی گاوس بنت را اضافه می کنیم و سپس، معادلات اینشتین را بدست می آوریم. در ادامه معادلات فریدمن را بدست می آوریم و مشاهده می کنیم که، معادلات فریدمن معمول هستند. در فصل چهارم حل های مختلف دوسیتز، آنتی دوسیتروتخت مجانبی را برای فضا زمان پنج بعدی در گرانش گاوس بنت بدون استفاده از ثابت کیهان شناسی بدست می آوریم.

فصل اول

جهان شامه ای

۱-۱ چرایی ابعاد اضافی

نظریه ی جهان شامه ای^۱ با در نظر گرفتن ابعاد اضافی برای جهان ایجاد می شود. کیهان شناسی شامه ای برای بررسی اثرات حضور ابعاد اضافی^۲ در طبیعت ایجاد شده است. حال، سؤالی که مطرح می شود این است که، این ابعاد اضافی چگونه در نظر گرفته می شوند و چه تأثیری در کیهان شناسی خواهند داشت.

^۱ Brane world

^۲ Extra dimensions

به طور مثال، در حال حاضر می دانیم نیروی گرانش بین دو جسم ماکروسکوپی که در فاصله r از هم قرار دارند (در صورتی که، $10^{-4} \leq r \leq 10^{28}$ باشد)، طبق قانون عکس مربعی تغییر می کند. مشخص نیست این قانون در زیر این مقادیر و بالاتر از آن چگونه تغییر می کند. به هر حال اگر جهان ابعاد اضافی فضایی داشته باشد، این قانون دیگر برقرار نخواهد بود و به صورت $F \propto r^{-(2+N)}$ تغییر پیدا می کند. بنابراین می توان لزوم مطالعه ابعاد اضافی را درک کرد.

- یکی از دلایل مطالعه ابعاد اضافی اتحاد گرانش و برهم کنش های پیمانه ای^۱ ذرات بنیادی بود. این کار ابتدا توسط کالوزا^۲ و کلاین^۳ انجام شد. [۲۱] آنها بیان کردند که گرانش و الکترومغناطیس می توانند در فضایی با ابعاد اضافی با هم متحد شوند.

- دلیل دیگر مطالعه ابعاد اضافی، کوانتومی کردن برهم کنش های گرانشی بود. یک نظریه که سعی در کوانتومی کردن گرانش دارد، نظریه ریسمان^۴ (نظریه M^0) می باشد. این نظریه تنها در فضایی با ۶ یا ۷ بعد اضافی می تواند فرمول بندی شود. بر طبق نظریه ریسمان ماده و برهم کنش های پیمانه ای که با ریسمان های باز^۶ توضیح داده می شوند، روی یک شامه^۷ جایگزیده شده اند. این شامه در یک فضا - زمان با ابعاد بالاتر قرار دارد، که این فضای بزرگتر راتوده^۸ می گویند. اما میدان هایی که با ریسمان های بسته^۹ توضیح داده می شوند، مانند گرانش در همه ابعاد فضا - زمان بزرگتر انتشار خواهند یافت. البته ابعاد اضافی که در این نظریه در نظر گرفته می شود فوق العاده کوچک، در اندازه طول پلانک و در نتیجه غیر قابل آشکار شدن می باشند.

¹ Gauge interactions

² Kaluza

³ Klein

⁴ String theory

⁵ M theory

⁶ Open strings

⁷ brane

⁸ bulk

⁹ Close strings

- می دانیم حداقل دو مقیاس بنیادی انرژی در طبیعت وجود دارد: مقیاس جرم الکترو ضعیف^۱، $M_{ew} \sim 10^3 \text{Gev}$ و مقیاس پلانک^۲، $M_{pl} \sim 10^{19} \text{Gev}$. فاصله بسیار زیاد این دو مقیاس نیاز به تنظیم ظریف^۳ شش رقمی دارد. زیرا $\frac{M_{ew}}{M_{pl}} \sim 10^{-16}$. این کار می تواند از طریق نظریه ی ابعاد اضافی انجام شود. بنابراین یکی دیگر از دلایل بررسی ابعاد اضافی حل مسئله سلسله مراتب^۴ بود. نوع دیگر مسئله سلسله مراتب، مسئله ثابت کیهان شناسی می باشد که آن هم می تواند در نظریه های ابعاد اضافی حل شود.

حال نظریه های مختلفی که ابعاد اضافی متفاوتی را در نظر گرفتند، مورد بررسی اجمالی قرار می دهیم.

۱-۲ نظریه کالوزا-کلاين

علی رغم تفاوت های صوری بین نظریه گرانش و الکترومغناطیس، می توان این را وحدت بخشید، یعنی می توان برای الکترودینامیک^۵ نیز خصیلت هندسی قائل شد. به صراحت دیده می شود باز الکتریکی تجلی تکانه^۶ در بعد پنجم است.

هر نظریه ای که خواستار وحدت گرانش و الکترودینامیک باشد، باید تفاوت های زیاد بین این دو نوع برهم کنش را از میان بردارد. اولاً معادلات نسبیت عام^۷ اینشتین یک توصیف فضا - زمانی غیرکوانتومی است، که در آن دینامیک حرکت یک ذره ی آزمایشی گرانشی از اصل هم ارزی^۸ ضعیف پیروی

¹ Electroweak

² Planck

³ Fine tuning

⁴ Hierarchy problem

⁵ electrodynamics

⁶ momentum

⁷ General relativity

⁸ equivalence principle

می کند و لذا از کلیه مشخصات داخلی بخصوص جرم سکون¹ آن مستقل است. حال آنکه در الکترودینامیک ماکسول، قانون شتاب ذرات باردار به نسبت بار به جرم آن ها بستگی دارد و این مشخص ترین تمایز گرانش و الکترودینامیک است. تفاوت دیگر، خطی بودن معادلات نسبیت عام در مقابل غیرخطی بودن معادلات ماکسول است.

در ۱۹۱۹ کالوزا تعمیم نسبت عام را از چهاربعد به پنج بعد ارائه کرد. بدین ترتیب که یک تانسور متریک پنج بعدی شامل پتانسیل های الکترومغناطیسی و پتانسیل گرانشی ارائه داد.

کلاین در ۱۹۲۶ نشان داد که تئوری کالوزا قابل تقلیل به تئوری چهاربعدی نسبیت عام و معادلات ماکسول است. در روش کالوزا کلاین بعد اضافی باید شبه فضایی باشد، زیرا اگر تعداد ابعاد شبه زمانی از یکی بیشتر باشد، امکان ایجاد بیضی های شبه زمانی به وجود می آید و این باعث تخلف از اصل علیت است. در هر حال بعد اضافی یعنی بعد پنجم مشابه سه بعد فضایی معمولی نمی باشد؛ بلکه بسیار فشرده^۲ و کوچک است و به همین دلیل غیرقابل مشاهده است. بعد اضافی شکل یک فضای فشرده با مقیاس فشرده گی^۳ مشخص l را دارد. مثلاً بعد اضافی می تواند یک دایره به شعاع l باشد. برای بیشتر از یک بعد اضافی این فضا می تواند یک کره فرا ابعادی باشد.

در روش K.K. فضا - زمان D بعدی دارای یک هندسه است، که از ضرب مستقیم $M^4 \times X^{D-4}$ بدست می آید. M^4 فضا - زمان مینکوفسکی^۴ و X^{D-4} یک خمینه فشرده از ابعاد اضافی را نشان می دهد. هندسه $M^4 \times X^{D-4}$ باید حل معادلات انیشتین D بعدی باشد.

تئوری K.K. در واقع نسبیت عام در پنج بعد است. اما به وسیله دو شرط مقید می شود. این دو شرط

¹ rest mass

² compact

³ ccompactification

⁴ Minkoski space-time

توضیح می دهند که چرا ما چهار بعد را درک می کنیم، ولی بعد پنجم را نمی بینیم. (در مقیاس های بسیار بزرگتر از مقیاس l بعد اضافی قابل توجه نمی باشد).

دو شرط مذکور:

الف) شرط استوانه ای^۱: به وسیله ی کالوزا وارد شد و سازگار با این است که تمام مشتقات جزئی نسبت به بعد پنجم صفر است. این شرط باعث راحت تر شدن محاسبات پیچیده می شود.

ب) شرط فشرده سازی: توسط کلاین قرار داده شد و سازگار با این فرض است که بعد اضافی نه تنها کوچک است، بلکه دارای توپولوژی^۲ بسته (دایره) است. این شرط دوره ای^۳ بودن بعد اضافی را فراهم می کند و همچنین باعث می شود که بتوان بعد اضافی را تجزیه فوریه کرد.

حال اثبات می کنیم که چگونه گرانش چهاربعدهی اینشتین می تواند با الکترومغناطیس در یک نظریه پنج بعدی متحد شود.

کنش پنج بعدی به صورت زیر می باشد:

$$S = \frac{M_*^3}{2} \int d^4x dy \sqrt{-g_5} R_5 \quad (1-1)$$

فضا - زمان به صورت $M^4 \times S^1$ می باشد.

میدان ها را برحسب هارمونیک های روی دایره به شعاع l بسط می دهیم.

$$g_{AB}(x, y) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} g_{AB}^{(n)}(x) e^{iny/l} \quad (2-1)$$

¹ cylindrical
² topology
³ periodic

در ادامه روی مد صفر^۱ متمرکز می شویم و از مدهای جرم دار صرف نظر می کنیم و نماد زیر را معرفی می کنیم.

$$g_{\mu\nu}^{(0)} = e^{\phi/\sqrt{3}} (g_{\mu\nu}(x) + e^{-\sqrt{3}\phi} A_\mu A_\nu) \quad (۳-۱)$$

$$g_{\mu\nu}^{(0)} = g_{5\mu}^{(0)} = e^{-2\phi/\sqrt{3}} A_\mu \quad (۴-۱)$$

$$g_{55}^{(0)} = e^{-2\phi/\sqrt{3}} \quad (۵-۱)$$

با استفاده از این عبارات کنش، چهار بعدی برای میدان های مد صفر به صورت زیر است:

$$S_{zm} = M_*^3 \pi \ell \int d^4x \sqrt{-g_4} (R_4 - \frac{1}{2} \partial_\mu \phi \partial^\mu \phi - \frac{1}{4} e^{-\sqrt{3}\phi} F_{\mu\nu}^2) \quad (۶-۱)$$

می دانیم که کنش معمولی چهار بعدی معمول برای گرانش به صورت زیر است:

$$S = \frac{M_{Pl}^2}{2} \int d^4x \sqrt{-g_4} R_4 \quad (۷-۱)$$

بنابراین پیدا می کنیم که $M_{Pl}^2 = M_*^3 2\pi\ell$. به عنوان یک نتیجه، ثابت نیوتونی $G_N = (8\pi M_{Pl}^2)^{-1}$

می تواند به مقیاس ابعاد اضافی و شعاع فشردگی مربوط شود.

^۱ Zero mode

$$G_N = \frac{1}{16\pi^2 M_*^3 \ell} \quad (۸-۱)$$

از طرفی گفتیم که کالوزا، یک تانسور متریک پنج بعدی شامل پتانسیل های الکترومغناطیس و پتانسیل گرانشی ارائه داد. این تانسور متریک به صورت زیر است. [۴ و ۳]

$$g_{AB} = \begin{pmatrix} (g_{\alpha\beta} - K^2 \phi^2 A_\alpha A_\beta) & -K \phi^2 A_\alpha \\ -K \phi^2 A_\beta & -\phi^2 \end{pmatrix} \quad (۹-۱)$$

که $g_{44} = const$ و K ثابت جفت شدگی است.

با توجه به تانسور متریک پنج بعدی ارائه شده، معادلات میدان در چهار بعد به صورت زیر می باشد:

$$G_{\alpha\beta} = \frac{K^2 \phi^2}{2} T_{\alpha\beta} - \frac{1}{\phi} (\nabla_\alpha \nabla_\beta \phi - g_{\alpha\beta} \square \phi) \quad (۱۰-۱)$$

که

$$\square = g^{\alpha\beta} \nabla_\alpha \nabla_\beta$$

$$\nabla^\alpha F_{\alpha\beta} = -3(\nabla^\alpha \phi / \phi) F_{\alpha\beta} \quad (۱۱-۱)$$

$$\square \phi = -K^2 \frac{\phi^3}{4} F_{\alpha\beta} F^{\alpha\beta} \quad (۱۲-۱)$$

$G_{\alpha\beta}$ و $F_{\alpha\beta}$ تانسورهای فارادی و اینشتین چهار بعدی معمول هستند. $T_{\alpha\beta}$ تانسور انرژی تکانه برای

یک میدان الکترو مغناطیس است، که به صورت زیر است:

$$T_{\alpha\beta} = (g_{\alpha\beta} \frac{F_{\gamma\delta} F^{\gamma\delta}}{4} - F_{\alpha}^{\gamma} F_{\beta\gamma}) / 2 \quad (13-1)$$

معادله اول (۱۰-۱)، معادله ی اینشتین چهار بعدی است که در سمت راست آن بعضی جملات انرژی - تکانه از بعد پنجم استخراج شده اند. معادله (۱۱-۱) چهار معادله الکترومغناطیس است که بوسیله یک تابع تغییر پیدا کرده است. این تابع همان میدان اسکالر است که در معادله (۱۲-۱) داده شده است.

اگر

$$g_{44} = -\phi^2 = -1 \quad \text{و} \quad K = (16\pi G / C^4)^{1/2} \quad (14-1)$$

$$\Rightarrow G_{\alpha\beta} = \frac{8\pi G}{C^4} T_{\alpha\beta} \quad , \quad \nabla^{\alpha} F_{\alpha\beta} = 0 \quad (15-1)$$

یعنی معادلات ماکسول و اینشتین از خلاء^۱ در پنج بعد بدست می آید.

نتیجه می گیریم که میدان های گرانشی و پیمانه ای چهار بعدی می توانند یک منشأ مشترک در میدان گرانش پنج بعدی داشته باشند. به عبارت دیگر منشأ نور در هندسه^۲ ی بعد اضافی می باشد. دیدیم که در روش $K.K$ اگر معادلات میدان را در پنج بعد بنویسیم، از تقلیل آن به معادلات گرانش در چهار بعد و معادلات ماکسول می رسیم، ضمن آن تقارن های موجود در گرانش چهار بعدی (4-D) و الکترومغناطیس باید حفظ شود. گروه تقارنی نسبت عام در چهار بعد تقارن پوانکاره است و در الکترومغناطیس یک تبدیل پیمانه ای موضعی $U(1)$ گروه تقارن جابه جاپذیر را ایجاد می کند. یعنی حالت خلاء معادلات در پنج بعد باید شکل $M^4 \times S^1$ (استوانه ای) داشته باشد.

¹ vacuum
² geometry

اگر خواستار تعمیم وحدت کالوزا - کلاین برای وحدت بخشیدن به نیروهای قوی و ضعیف هسته ای با نیروهای الکترومغناطیس و گرانش باشیم، ضمن آنکه احتیاج به ابعاد بیشتری برای فضا- زمان داریم باید از تئوری یانگ میل استفاده کنیم. در این صورت فضا زمان دارای ابعاد $1+3+D$ بعد خواهد بود و حالت خلاء معادلات N بعدی به شکل $M^4 \times B^D$ درمی آید. که در آن M^4 تقارن پوانکاره مربوط به فضا-زمان یازده بعدی را نشان می دهد و B^D دارای تقارن پیمانیه ای به شکل $SU(3) \otimes SU(2) \otimes U(1)$ است. بدین ترتیب ابعاد فضا - زمان برای ارائه مدل استاندارد باید به صورت فضا - زمان یازده بعدی باشد. بنابراین حالت خلاء معادلات به شکل $M^4 \times B^7$ در می آید. ولی اشکال کار در این است که حالت خلاء معادلات کالوزا - کلاین که در پنج بعد به صورت $M^4 \times S^1$ فرض می شود، فقط به طور کلاسیکی پایاست و در یک سد پتانسیل شبه کلاسیکی ناپایاست. این پایایی را در پنج بعد می توان با فرض ثابت بودن توپولوژی بدست آورد ولی پایایی $M^4 \times B^D$ به سادگی میسر نمی شود. مشکل دوم این است که $M^4 \times B^D$ در حالت کلی جواب حالات خلاء معادلات اینشتین در $4+D$ بعد نیست

۳-۱ مدل ارکانی

مدلی که توسط ارکانی - حامد^۱، دیمپلوس^۲ و دوالی^۳ پیشنهاد شد، [۵] (AAD) برای حل مسأله سلسله مراتب امکان جدیدی ارائه می دهد و پیش بینی های ارائه شده در آن ممکن است در آینده قابل آزمایش شوند.

بیان کردیم که مسئله سلسله مراتب چیست و گفتیم که یکی از دلایل به وجود آمدن نظریه هایی با ابعاد اضافی، حل همین مسئله بود. AAD یکی از این نظریه هاست.

فاصله بسیار زیاد بین مقیاس الکتروضعیف و پلانک $10^{-16} \sim \frac{M_{ew}}{M_{Pl}}$ مانع اتحاد مدل استاندارد در

مقیاس ضعیف با گرانش در مقیاس پلانک می باشد. با اینکه برهم کنش های ضعیف در فواصل حدود M_{ew}^{-1} آزمایش می شوند، نیروی گرانشی در فواصل حدود M_{Pl}^{-1} آزمایش نمی شوند.

گرانش به طور دقیق در فواصل حدود Cm اندازه گیری شده است. تعبیر ما از در نظر گرفتن M_{Pl} به عنوان مقیاس بنیادی بر این اساس پایه گذاری شده است که قانون گرانش تا 10^{-33} Cm

(یا طول پلانک) تغییر نمی کند. چون بنیادی بودن مقیاس ضعیف قطعیت تجربی دارد، در

اینجا M_{ew}^{-1} به عنوان تنها مقیاس طول بنیادی در طبیعت در نظریه گرفته می شود. حال می خواهیم

بینیم در چنین تصویری $(\frac{1}{M_{Pl}})$ چگونه به دست می آید؟

در چارچوب AAD فضا زمان تخت $4+n$ بعدی، در نظر گرفته می شود. بنابراین فضا - زمان به

صورت $R^4 \times M_n$ در نظر گرفته می شود. که فرض می کنیم n بعد فشرده با شعاع مشترک R ، با

توپولوژی دونات شکل وجود دارد.

¹ Arkani-Hamed

² Dimopoulos

³ Dvali