



باسمہ تعالیٰ



### تعهدنامه اصالت اثر

اینجانب دیدار اسمعیل وندی متعدد می شوم که مطالب مندرج در این پایان نامه حاصل کار پژوهشی اینجانب است. دستاوردهای پژوهشی دیگران که در این پژوهش از آنها استفاده شده است، مطابق مقررات ارجاع و در فهرست منابع و مأخذ ذکر گردیده است. این پایان نامه قبل از احراز هیچ مدرک هم سطح یا بالاتر ارایه نشده است. در صورت اثبات تخلف در هر زمان مدرک تحصیلی صادر توسط دانشگاه از اعتبار ساقط خواهد شد.

کلیه ی حقوق مادی و معنوی این اثر متعلق به دانشگاه تربیت دبیر شهید رجایی می باشد.

دیدار اسمعیل وندی



دانشکده علوم پایه

بررسی خصوصیت یک مدل گرانش با ثابت ساختار ریز متغیر

نگارش

دیدار اسمعیل وندی

استاد راهنمای: دکتر یوسف فرزان نهاد

استاد مشاور: دکتر رضا رشیدی

پایان نامه برای دریافت درجه کارشناسی ارشد

در رشته فیزیک شاخه گرانش

۹۲ اسفند

شماره: .....  
تاریخ: .....  
پیوست: .....



### دانشگاه ریوت دیر شید رجایی

بسم الله تعالى

### صور تجلیسه دفاع پایان نامه تحصیلی دوره کارشناسی ارشد

با تأییدات خداوند متعال و با استعانت از حضرت ولی عصر (عج) جلسه دفاع از پایان نامه کارشناسی ارشد آقای دیدار اسماعیل وندی رشته فیزیک گرانش تحت عنوان «بررسی خصوصیات یک مدل گرانشی با ثابت ساختار ریز متغیر» در تاریخ ۱۳۹۲/۱۱/۲۶ با حضور هیأت محترم داوران در دانشگاه تربیت دیر شید رجایی برگزار گردید و نتیجه به شرح ذیل می‌باشد.

- قبول (با درجه ..... امتیاز .....). ■ دفاع مجدد ■ مردود  
۱. عالی (۱۹-۲۰)  
۲. بسیار خوب (۱۸-۱۸,۹۹)  
۳. خوب (۱۷-۹۹)  
۴. قبل قبول (۱۴-۱۵,۹۹)  
۵. غیرقابل قبول (کمتر از ۱۴)

اعضاء	نام و نام خانوادگی	مرتبه علمی	امضاء
استاد راهنما	دکتر یوسف فرزان نهاد	دانشیار	
استاد مشاور	دکتر رضا رشیدی	استادیار	
داور داخلی	دکتر فاطمه احمدی	استادیار	
داور خارجی	دکتر مرتضی محسنی	استاد	
نماینده تحصیلات تمکیلی دانشگاه	دکتر فاطمه احمدی	استادیار	

دکتر ایوب اسماعیل پور  
رئیس دانشکده علوم پایه

تهران، لویزان، کد پستی: ۱۶۷۸۸-۱۵۸۱۱  
تلفن: ۰۲۶-۰۰۰۰۰۰۰۰۰۰  
fax: ۰۲۶-۰۰۰۰۰۰۰۰۰۰۰۰۰  
Email: sru@sru.ac.ir  
www.srtu.edu

## تقدیر و تشکر

سپاس و ستایش مخصوص خدایی است که کیهان را طوری پایه گذاری کرد که عظیم ترین دوربین ها از رسیدن به عمق کیهان و کیهانشناسان در درک آن ناتوانند. بی شک دانش و معرفت و رسیدن به جایگاه والای انسانی ارزشمند ترین هدف انسان و تنها تفاوت انسان با دیگر حیوانات است. در این میان نقش اساتید و دانشمندان آگاه از نقش پیامبران کمتر نیست. این جانب بر خود واجب می دانم از کلیه عزیزانی که در طی این دو سال مرا تحمل کرده و با روی باز پذیرای کاستی هایم بوده اند تقدیر و تشکر نمایم. به ویژه استاد گرانقدر و فرهیخته جناب آقای دکتر یوسف فرزان نهاد که زحمت استاد راهنمای این پایان نامه را بر عهده داشتند و با راهنمایی های دقیق و بجا مرا یاریگر بودند. همچنین از استاد دکتر رضار رشیدی که زحمت استاد مشاوری را بر عهده داشتند و با صبر و حوصله پاسخگوی مشکلات بوده اند ممنون و سپاسگزارم.

## چکیده

ما چگونگی تغییرات زمانی ثابت ساختار ریز در طی مرحله‌ی اولیه عالم و زمان‌های پایانی سلطه‌ی انرژی جنبشی میدان نرده‌ای، تابش، غبار، خمیدگی و ثابت کیهانشناسی را مورد بحث و بررسی قرار می‌دهیم و نشان می‌دهیم که در مرحله اولیه خلا تا زمان کنونی ثابت ساختار ریز چگونه تغییر کرده است. در جهانی همانند جهان ما ثابت ساختار ریز در طی عصر تابش ثابت می‌ماند و در عصر غبار به آرامی و متناسب با یک قاعده‌ی لگاریتمی با زمان کیهانی افزایش می‌یابد. اگر عالم پس از آن دارای یک خمیدگی ثابت و منفی و یا دارای یک ثابت کیهانشناسی ثابت و مثبت باشد ثابت ساختار ریز به سرعت به یک مقدار ثابت میل می‌کند. وجود یک دوره تورم دسیتری یا تورم با قاعده‌ی توانی باعث می‌شود تا ثابت ساختار ریز به یک مقدار ثابت برسد..

**واژگان کلیدی:** ثابت‌های بنیادی –نظریه‌های تansوری-نرده‌ای-کیهانشناسی— ثابت ساختار ریز- معادلات اینشتین.

## فهرست

### فصل اول

- ۱ مقدمه ای بر تغییر ثابت های بنیادی فیزیک
- ۲ ۱-۱ فرضیه اعداد بزرگ
- ۶ ۲-۱ نظریه ای برنر-دیک

### فصل دوم

- ۱۰ ۲-۱ انتسبیت عام و کیهانشناسی
- ۱۳ ۲-۲ تانسور انرژی - تکانه
- ۱۶ ۳-۲ قانون پایستگی انرژی
- ۱۷ ۴-۲ معادلات اینشتین
- ۲۲ ۵-۲ کیهان شناسی استاندارد

### فصل سوم

- ۲۹ ارائه ای یک مدل گرانشی برای تغییرات ثابت ساختار ریز
- ۳۰ ۳-۱ بررسی تغییرات ثابت ساختار ریز
- ۳۸ ۳-۲ عصر سلطه ای غبار:
- ۴۲ ۳-۳ عصر سلطه تابش

۴۸	۴-۳ دوره‌ی سلطه‌ی خمیدگی
۵۱	۳-۵ عصری ثابت سلطه کیهانشناسی
۵۳	۳-۶ جهان‌های تورمی
۵۵	۷-۳ مراحل اولیه‌ی عالم
	فصل چهارم
۵۸	بحث و نتیجه‌گیری و مشاهدات
۵۹	۱-۴ بحث و بررسی نتایج مراحل پنجمگانه‌ی فصل سوم
۶۲	۲-۴ اثرات تغییرات ثابت ساختار ریز بر پایداری مولکول‌ها، اتمها و هسته‌ها
۶۵	۳-۴ نتایج مشاهدات تلسکوپ VLT برای تغییرات ثابت ساختار ریز
۶۷	۴-۴ حدود تغییرات ثابت ساختار ریز با پتانسیل گرانشی در طیف کوتوله‌های سفید
۷۱	پیوست الف
۷۱	محاسبه‌ی ضرایب کریستوفل:
۷۷	پیوست ب
۷۴	جدول تغییرات $\alpha$
۷۵	مراجع و مأخذ

## فهرست شکل و جدول

۲۶.....	شکل ۲-۱- دسته بندی معادلات فریدمن
۴۲.....	شکل ۳-۱- نمودار تحول عددی $\lambda$ در عصر غبار
۴۸.....	شکل ۳-۲- نمودار تحول عددی $\lambda$ در عصر تابش
۵۱.....	شکل ۳-۳- نمودار تحول عددی $\lambda$ در عصر در خمیدگی
۵۲.....	شکل ۳-۴- نمودار تحول عددی $\lambda$ در عصر ثابت کیهانشناسی
۶۴.....	شکل ۴-۱- نمودار تحول عددی $\alpha$ بر حسب زمان کیهانی در عصر غبار
۷۰.....	شکل ۴-۲- نمودار $\frac{\Delta\lambda}{\lambda}$ بر حسب $Q_\alpha$
۷۴.....	جدول تغییرات $\alpha$

## فهرست پیوستها

۷۰.....	پیوست الف: محاسبه $\alpha$ ضرایب کریستوفل
۷۴.....	پیوست ب: جدول تغییرات $\alpha$

## مقدمه

ثابت های فیزیکی مفاهیم ناشناخته ای برای ما نیستند. در هنگام مطالعه‌ی قانون‌های طبیعت ما به اعداد ثابت و بدون یکایی که با این قوانین در ارتباط هستند بر می‌خوریم. یکی از سوالات مهم که در حوزه‌ی فیزیک نظری حائز اهمیت می‌باشد این است که آیا ثابت‌های بنیادی در مراحل تحول عالم ثابت هستند یا این که در طول تحول عالم تغییر یافته‌اند. نظریه‌های مختلفی مانند نظریه‌ای بر ریسمان هستند که این تغییرات را پیش‌بینی می‌کنند. بنابراین ارائه‌ی مدل‌هایی که این تغییرات را بررسی می‌کنند در حوزه‌ی فیزیک نظری حائز اهمیت می‌باشند. یکی از مسائلی که کیهانشناسان در تلاش‌های خود برای بررسی نتایج نجومی تغییرات زمانی ثابت ساختار ریز با آن مواجه شده اند عدم وجود یک نظریه دقیق بوده است که مدل‌های کیهانشناسی در حضور تغییر ثابت ساختار ریز را توضیح دهد. تا همین اواخر امکان تجزیه و تحلیل رفتار تغییر  $\alpha$  کیهانی در روشی که بتواند جهان را همانند تغییر ثابت گرانشی  $G$  در نظریه برنز-دیک یا بیشتر نظریه‌های تانسوری-نرده‌ای در گرانش توضیح دهد وجود نداشته است. [۷]

مشاهدات اخیر انگیزه‌ای برای تدوین و بررسی جزئیات تغییر ثابت ساختار ریز کیهانی را ایجاد کرده است. مشاهدات چندگانه‌ای که در نقاط مختلف زمین روی انتقال به سرخ کوازارها انجام شده است. در این مشاهدات برای اولین بار شواهدی ارائه داده است که نشان می‌داد ثابت ساختار ریز ممکن است با زمان کیهانی تغییر کند. [۱۵]

در سال ۱۹۹۹ شواهدی از طیف جذبی کوازارها بدست آمد. که نشان می‌داد ثابت ساختار ریز ممکن است در گذشته مقدار کمتری داشته باشد. [۳۰، ۱۵، ۱۳، ۱۰]

البته این ایده که ثابت ساختار ریز با زمان کیهانی تغییر می کند اولین بار در سال ۱۹۴۸ مطرح شد [۲۷, ۲۸, ۲۹]. جورج گاموف همانند دیراک که نشان داد ثابت گرانشی با زمان کیهانی رابطه‌ی عکس دارد و پیشنهاد کرد که تغییر ثابت ساختار ریز با زمان کیهانی به صورت  $\alpha \propto (\ln t)^{-1}$  است. [۳۳] در این نوشتار بار الکتریکی را با یک میدان نرده‌ای بدون جرم را در نظر می گیریم سپس چگونگی تغییر این میدان نرده‌ای را در دوره‌های غبار، تابش، خمیدگی، ثابت کیهانشناسی مورد بحث و بررسی عددی قرار می دهیم. در فصل اول مقدمه ای بر کارهایی که در زمینه‌ی تغییرات ثابت‌های مختلف فیزیکی شده است آورده ایم. در فصل دوم مروری داریم بر نسبیت عام و کیهانشناسی استاندارد، در فصل سوم با توجه به مدل گرانشی ارائه شده معادلات کیهانشناسی مدل را بدست آورده و به بحث و بررسی این معادلات در دوره‌های مختلف کیهانشناسی پرداخته ایم. در فصل چهارم به بررسی نتایج بدست آمده از مدل و مشاهدات صورت گرفته پرداخته ایم.

# فصل اول

مقدمه ای بر تغییر ثابت های بنیادی فیزیک

## ۱-۱ فرضیه اعداد بزرگ

فیزیک پر از یکاهای مختلف و کمیت‌های با اندازه‌های متفاوت است. که بطور تجربی تعیین شده‌اند بعضی از ثابت‌ها مانند ثابت گرانشی ( $G$ ) بار الکترون ( $e$ ) و غیره در شکل گیری قوانین فیزیک اهمیت خاصی دارند. اندازه‌ی این اعداد به یکای مورد استفاده بستگی دارد. بدیهی است که خود این اعداد اهمیت خاصی را بیان نمی‌کنند. اما ترکیب بعضی از این ثابت‌های فیزیکی یکاندارند و اهمیت ویژه‌ای در فیزیک دارند. مانند ترکیب بار الکترون، سرعت نور در خلا و ثابت پلانک که به صورت زیر نوشته می‌شود:

$$\frac{\hbar c}{e} = 137 / 0.3602 \quad 1-1$$

در این رابطه  $\hbar$  ثابت پلانک،  $c$  سرعت نور در خلا و  $e$  بار الکتریکی الکترون است. این کمیت در تمام یکاهای فیزیکی مقدار یکسانی دارد، پس باقیستی دارای اهمیت ویژه‌ای باشد. عکس این عدد به ثابت ساختار ریز ( $\alpha$ ) معروف است. این عدد شدت برهمکنش الکترومغناطیسی نشان می‌دهد. حال اعداد بدون یکای دیگری را بررسی می‌کنیم [۲۳، ۱۷].

$$F_e = \frac{e^r}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad 2-1$$

$$F_g = G \frac{m_e m_p}{r^2} \quad 3-1$$

$$N_1 = \frac{F_e}{F_g} = \frac{e^r}{4\pi\epsilon_0 G m_e m_p} \approx 10^4 \quad 4-1$$

$F_e$  نیروی الکتریکی بین الکترون و پروتون،  $F_g$  نیروی گرانشی بین الکترون و پروتون است.  $m_e, m_p$  به ترتیب جرم پروتون، جرم الکترون  $G$  ثابت گرانشی و گذردهی الکتریکی خلا،  $r$  فاصله‌ی بین الکترون و پروتون است. این ثابت  $(N_1)$  شدت نسبی نیروهای الکتریکی و گرانشی بین الکترون و پروتون را بیان می‌کند و همانند ثابت ساختار ریز بیان کننده یکی دیگر از ویژگی‌های طبیعت است. عدد بدون بعد دیگری را در نظر می‌گیریم، این عدد نسبت مقیاس طول مربوط به عالم( $R$ ) و طول وابسته به الکترون( $r$ ) است  $[23, 17]$ .

$$R = \frac{c}{H_0} \quad 5-1$$

$$r = \frac{e^r}{m_e c^r} \quad 6-1$$

$$N_1 = \frac{R}{r} = \frac{m_e c^r}{e^r H_0} \approx 10^4. \quad 7-1$$

در این رابطه  $H_0$  ثابت هابل است. سومین عدد بزرگ که اهمیت ویژه‌ای در فیزیک ذرات و کیهان‌شاسی دارد برابر تعداد نوکلئون‌های موجود در عالم است. اگر  $\rho_c = \frac{3H_0^3}{8\pi G}$  چگالی بحرانی باشد تعداد ذرات در کره‌ای به شعاع  $R = \frac{c}{H_0}$  برابر است با  $[23]$ :

$$N_1 = \frac{4\pi}{3m_p} \left(\frac{c}{H_0}\right)^3 \frac{3H_0^3}{8\pi G} \approx 10^{80}. \quad 8-1$$

با مقایسه این سه عدد می‌توانیم بنویسیم:

$$N_1 \approx N_2 \approx \sqrt{N_3} \quad 9-1$$

دیراک در سال ۱۹۳۷ بیان کرد  $[32]$  که  $N_2$  و  $N_3$  حاوی ثابت هابل هستند. پس اندازه‌هایی که از این فرمول‌ها بدست می‌آید بر حسب زمان کیهانی تغییر می‌کند. اما  $N_1$  حاوی ثابت هابل

نیست پس تساوی  $N_1$ ,  $N_2$  و  $\sqrt{N_2}$  باقیستی تصادفی و مربوط به عصر حاضر باشد، مگر اینکه ثابت  $N_1$  به گونه‌ای تغییر کند که این تساوی در تمام زمان‌ها برقرار باشد. این ایجاب می‌کند که یکی از ثابت‌های  $m_p, m_e, e$  و  $G$  در  $N_1$  با زمان کیهانی تغییر کند. این استدلال بعداً به فرضیه‌ی اعداد بزرگ معروف شد [۳۱, ۳۲, ۳۳].

برای درک بهتر این فرضیه  $N_2$  را به صورت مقیاس زمانی وابسته به عالم  $\frac{1}{H_0} = T$  و زمان لازم برای

آنکه نور شعاع الکترون را طی کند  $t_e = \frac{e^r}{m_e c}$  در نظر می‌گیریم در فرضیه اعداد بزرگ هر عدد بدون

بعد بزرگ در دوره‌ی کنونی را می‌توان به صورت  $\left(\frac{T}{t_e}\right)^k$  بیان کرد که در آن  $k$  از مرتبه‌ی یک است.

مساوی قرار دادن  $N_1$  و  $N_2$  با شرط فوق بیان می‌کند که  $\frac{e^r}{G m_e m_p} \cdot \frac{T}{t_e}$  تغییر می‌کند دیراک

بین  $m_e, m_p, e$  و  $G$  تفاوت قائل شد. زیرا گروه اول  $(m_e, m_p, e)$  اتمی ولی  $G$  به ساختار بزرگ مقیاس عالم مربوط می‌شود. بنابراین طبق فرض دیراک اگر از یکای اتمی استفاده کنیم کمیت‌های

اتمی ثابت هستند. در این صورت  $t_e \sim G^{-1}$  تغییر خواهد کرد یعنی بر حسب یکای اتمی ثابت گرانشی باید بر حسب زمان کیهانی تغییر کند تغییرات زمانی ثابت گرانشی را می‌توان به صورت زیر

نشان داد [۲۳, ۱۷]:

$$\frac{\dot{G}}{G} = H$$

۱۰-۱

بدیهی است که تغییرات پیش‌بینی شده ثابت گرانشی در فرضیه اعداد بزرگ خلاف نظریه‌ی نسبیت عام اینشتین است که در آن  $G$  ثابت می‌باشد. پس باقیستی معادلات نسبیتی را اصلاح کرد تا بتواند حاوی  $G$  متغیر باشد. دیراک دو مقیاس اندازه‌گیری یکی اتمی و دیگری مقیاس کیهانی که در گرانش

معتبر است، پیشنهاد کرد. اگر سیستم اتمی را انتخاب کنیم  $m_e, m_p, e$  ثابت هستند اما در این سیستم  $G$  متغیر است. زیرا این کمیت مربوط به فیزیک گرانش است. اما اگر از یکای گرانشی استفاده کنیم  $G$  ثابت و کمیت های اتمی متغیر خواهند بود. در فیزیک گرانشی پدیده های گرانشی با معادله‌ی زیر بیان می شوند [۲۳، ۱۷]:

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R + g_{\mu\nu} \Lambda = k T_{\mu\nu} \quad 11-1$$

معرفی و بحث در مورد این معادله را به فصل دوم موکول می کنیم. در بیان دیراک می توان این دو یکا را با دو متریک فضا زمان مختلف نوشت. این دو متریک را  $d_A$  (متریک اتمی) و  $d_E$  (متریک گرانشی) برای سیستم های اتمی و گرانشی بر می گزینیم. به گفته‌ی دیراک در این دو متریک زیرونده متریک اینشتین و  $A$  زیرونده متریک اتمی می باشند. با نگاه به آزمون های نسبیت عام مشخص می شود که جرم جسم گرانشی که در حل شوارتس شیلد وجود دارد بایستی بر حسب یکاهای گرانشی ثابت باشد. این جرم را با  $M_E$  نشان می دهیم در هر اندازه گیری که روی زمین انجام می شود از سیستم های اتمی مانند طیف سنج ها و ساعت های اتمی استفاده می شود. قبل از آنکه هر نتیجه‌ای را تفسیر کنیم باید مطمئن باشیم که تمام کمیت های قابل مشاهده به یکای اتمی تبدیل شده اند. پس بایستی نسبت تبدیل دو یکا  $\beta = \frac{ds_E}{ds_A}$  را بدانیم یعنی بدانیم که تبدیل هر

کمیت فیزیکی از یک دستگاه به دستگاه دیگر چگونه انجام می شود. اگر فرض کنیم جرم جسم نجومی ما دارای  $N$  نوکلئون باشد و جرم هر نوکلئون برابر  $m_E$  باشد پس جرم کل جسم نجومی برابر است با [۲۳]:

$$M_E = N m_E \quad 12-1$$

در این رابطه  $M_E$  ثابت ولی  $m_E$  متغیر است. بنابراین  $N$  تعداد ذرات تشکیل دهندهٔ جسم نجومی باقیستی قابل تغییر باشد پس بحث دیراک به آفرینش و یا نابودی ذرات در جسم نجومی نیاز دارد.

## ۱-۲ نظریهٔ برنز-دیک

نظریهٔ نسبیت عام یک نظریهٔ تانسوری است به این معنی که تانسور متریک به تنها یکی به عنوان یک میدان دینامیکی در معادلات میدان اینشتین ظاهر می‌شود. در نظریه‌های نرده‌ای – تانسوری این نقش بین تانسور متریک و یک میدان نرده‌ای تقسیم می‌شود در این گونه نظریه‌ها هندسه فضا-زمان توسط متریک فضا-زمان و یک میدان نرده‌ای توصیف می‌شود مهمترین این نظریه‌ها نظریهٔ ای است که در سال ۱۹۶۱ ارائه شد [۲۶]. این نظریه به عنوان تعمیمی بر مبنای اصل ماخ برای نظریهٔ نسبیت عام اینشتین است. کنش این نظریه به شکل زیر نوشته می‌شود [۲].

$$S = \frac{1}{16\pi} \int d^4x \sqrt{-g} \left[ \varphi R - \frac{\omega}{\varphi} g^{\mu\nu} \nabla_\mu \varphi \nabla_\nu \varphi - V(\varphi) \right] + S^{(m)} \quad ۱۳-۱$$

$$S^{(m)} = \int d^4x \sqrt{-g} L^m \quad ۱۴-۱$$

که در آن  $S^{(m)}$  کنش ماده و  $\omega$  یک پارامتر بدون بعد است. در کنش فوق ماده به طور مستقیم با  $\varphi$  جفت نشده است چون لاغرانژین  $L^{(m)}$  مستقل از  $\varphi$  است. اما  $\varphi$  به طور مستقیم با تابع ریچی جفت می‌شود میدان گرانشی به وسیلهٔ تانسور  $g^{\mu\nu}$  و تابع نرده‌ای  $\varphi$  توصیف می‌شود. این و دمای مربوط به سیستم دینامیک سیستم را تشکیل می‌دهد. تابع  $V(\varphi)$ ، تعمیم طبیعی ثابت کیهانشناسی است و ممکن است مقدار ثابت یا یک جملهٔ جرمی را تشکیل دهد [۲].

در فیزیک کمیت‌های دارای بعد در یکاهای مختلف مقادیر متفاوتی دارند بنابراین و با توجه به فرضیهٔ اعداد بزرگ مبنایی برای ثابت ماندن جرم ذرات در عالم در حال تحول وجود ندارد. بنابراین

چگونه می توان دو جرم که در نقاط مختلف فضا که در حال تحول هستند را با هم مقایسه کرد. بایستی به دنبال یکای مستقلی باشیم تا بتوانیم افزایش و کاهش جرم را نسبت به آن اندازه گیری کنیم. این یک را یکای گرانی یعنی جرم پلانک تعریف می کنیم [۲۳].

$$m_p = \left( \frac{\hbar c}{G} \right)^{\frac{1}{2}} = 2/16 \times 10^{-8} \quad ۱۵-۱$$

کمیت  $\chi = m \left( \frac{G}{\hbar c} \right)^{\frac{1}{2}}$  که یک کمیت بدون یکا است و در تمام یکاهای اندازه گیری دارای مقدار یکسانی است. اگر از یکای اتمی استفاده کنیم تغییر  $\chi$  تعیین می کند که ثابت گرانشی  $G$  در حال تغییر است. این نتیجه گیری است که برنس-دیک در رهیافت به اصل ماخ به آن رسیدند. آنها در بی چارچوبی بودند که در آن ثابت گرانشی ناشی از ساختار عالم باشد بطوریکه  $G$  متغیر پیامد یک عالم ماخی متغیر باشد. اگر  $G$  به صورت عکس میدان نرده ای تغییر کند یعنی  $G \sim \phi^{-1}$  باشد در این صورت  $\phi$  در یک معادله ای موج نرده ای صدق کند که چشممه ای این موج تمام ماده ای موجود در عالم است [۲۳].

$$\square \phi = \frac{\lambda \pi}{(2\omega + 3)} T \quad ۱۶-۱$$

در این رابطه  $T$  تریس تانسور انرژی-تکانه،  $\square$  عملگر موج است. آنها به معادله ای موج نرده ای که با چشممه های مادی برای  $\phi$  انتظار می رفت رسیدند. اگر در معادله ای ۱۶-۱ ثابت جفت شدگی خیلی زیاد شود ( $\omega \rightarrow \infty$ ) نظریه ای برنس-دیک به نظریه ای نسبیت عام تبدیل می شود. چون این نظریه علاوه بر تنسور  $g_{\mu\nu}$  حاوی میدان نرده ای  $\phi$  نیز می باشد به آن نظریه ای نرده ای-تانسوری گرانش می گویند [۲۳].

λ

# فصل دوم

نسبیت عام و کیهانشناسی