

بِسْمِ اللّٰهِ الرَّحْمٰنِ الرَّحِيْمِ

دانشکده‌ی علوم

گروه فیزیک

(گرایش نظری)

پایان‌نامه‌ی کارشناسی ارشد فیزیک

گرانش تصحیح یافته با استفاده از روش حل وارون

از:

سیده فاطمه میرمهدی‌پور

استاد راهنما:

دکتر رضا صفاری

۱۳۹۰ اسفند

تقدیم:

مدرس عزیزم

که از نگاهشان صلاحت

از رفاقتان محبت

واز صبرشان ایستادگی آموختم.

تقدیر و مشکر

سکر خدا که هرچه طلب کردم از خدا
بر تنهایی بست خود کامران شدم

مشکر و پاس خدارا که بزرگترین امید و یاور در حفظ سخنطی زندگیست.

از استاد بزرگوارم جناب آقای دکتر صفاری، که در تمام مراحل این پایان نامه مرا از رشته‌های خویش برهمند ساختند، مشکر و قدردانی می‌نمایم چرا که بدون راهنمایی‌های

ایشان، تهییه‌ی این پایان نامه میسر نبود؛ از خداوند برایشان سلامتی و طول عمر منلت دارم.

از سایتید که اتقدر جناب آقای دکتر پناهی و جناب آقای دکتر بجایی که زحمت بازخوانی داده‌ای این پایان نامه را برعده داشتند، پاسگزاری می‌نمایم.

از ناینده‌ی تحصیلات تکمیلی و مدیر کروه محترم جناب آقای دکتر مهدوی فر که شاگردی ایشان افتخاری بس بزرگ برایم است، کمال پاس را دارم.

پاس بیکران از پدر و مادر عزیز، ولزو و مهر بانم که در تمام مراحل زندگیم همراه، پشتیان و نکیه گاهیم بوده و هستند. امید که تو انم هر حفظ سکرگزارشان بوده و ثانیه‌های عمرم را در عصای دست بودشان بگذرانم.

پاس فراوان از خواهران عزیزم که همواره وجودشان شادی بخش و مایه‌ی آرامش و دلگرمی من است.

در پایان از دوستان خوبم و بهمی کسانی که در این مدت مرا یاری کرده و همراه من بودند مشکرم. خاطرات بودن در کنار دوستانم هرگز از یادم خواهد رفت. سلامتی و موفقیت این عزیزان را در حفظ سخنطی زندگیان از خداوند منان خواستارم.

سیده فاطمه میرمحمدی پور

اسفند ۹۰

چکیده

گرانش تصحیح یافته با استفاده از حل وارون

سیده فاطمه میرمهدی پور

مشاهدات کیهانی مربوط به رصد ابرنواخترهای نوع Ia و نیز بررسی تابش پس زمینه‌ی کیهانی نشان می‌دهد که عالم در طول دهه‌های اخیر وارد یک فاز انبساط شتابدار شده است. برای توجیه شتاب عالم، رهیافت‌های مختلفی پیشنهاد می‌شود. تعدادی از این مدل‌ها، شتاب را به یک انرژی تاریک نسبت می‌دهند و در پاره‌ای دیگر، کیهانشناسان به تصحیح گرانش می‌پردازنند که از جمله‌ی آن‌ها، انتخاب کنش عام ($f(R)$ می‌باشد.

در این پایان نامه، برای توصیف شتاب تندشونده‌ی عالم، انرژی تاریک را مورد مطالعه قرار داده و یک مدل کیهانشناسی ویژه برای تاریخچه‌ی انبساط عالم $(z)^2 H^2$ ارائه می‌نماییم. این مدل به صورت بسط تیلور $(z)^2 H^2(z) = 0$ می‌باشد که دو حالت با ۲ پارامتر آزاد و ۴ پارامتر آزاد را مورد بررسی قرار می‌دهیم. برای به دست آوردن قید پارامترهای آزاد مدل، روش احتمال بیشینه را معرفی و در ادامه سازگاری این مدل را با ۳ مجموعه از داده‌های ابرنواخترهای نوع Ia شامل داده‌های طلایی، $Union2$ و $Gold06$ بررسی می‌کنیم. همچنین نشان می‌دهیم که این روش می‌تواند تئوری کنش تصحیح یافته‌ی گرانش ($f(R)$) را در روش حل وارون بازسازی نماید.

واژه‌های کلیدی: انرژی تاریک، ابرنواخترهای نوع Ia ، تاریخچه‌ی انبساط عالم، شتاب تندشونده‌ی عالم، گرانش تصحیح یافته‌ی ($f(R)$)

فهرست مطالب

صفحه	عنوان
ج	فهرست جداول
ج	فهرست شکل‌ها
د	چکیده‌ی فارسی
ذ	چکیده‌ی انگلیسی
۱	مقدمه
	فصل اول: کیهان‌شناسی استاندارد
۴	۱-۱ گرانش
۵	۱-۲ نسبیت عام
۷	۱-۲-۱ آزمایشات نسبیت عام
۸	۱-۲-۲ اصل هم ارزی
۹	۱-۳ کیهان‌شناسی استاندارد و مدل FRW
۱۱	۱-۳-۱ اصل کیهان‌شناسی
۱۲	۱-۳-۲ مدل عالم آینشتاین
	فصل دوم: شتاب دیر زمان عالم و انبساط کیهانی
۱۹	۲-۱ قانون انبساط کیهانی
۲۳	۲-۲ شواهد تجربی شتاب دیر زمان عالم
۲۴	۲-۲-۱ فاصله‌ی درخندنگی و ابرنواخته‌ای نوع Ia
۲۴	۲-۲-۲ ابرنواختر نوع Ia به عنوان شمع استاندارد
۲۹	۲-۲-۲-۱ فاصله‌ی درخندنگی
۳۴	۲-۲-۲-۲ تابش پس زمینه‌ی ریز موج کیهانی

فصل سوم: رهیافت‌های متداولِ توصیف شتاب عالم

۳۸	۱-۳ انرژی تاریک
۴۰	۲-۳ ثابت کیهانشناسی
۴۱	۳-۳ ۱-۲-۳ ثابت کیهانشناسی و افت و خیزهای خلاء
۴۶	۳-۳ میدان‌های اسکالار
۴۶	۳-۳-۳ کوئینتنسنس
۵۰	۳-۳-۳-۳ مدل فانتوم
۵۱	۴-۳ گرانش تصحیح یافته
۵۲	۱-۴-۳ ۱-۴ گرانش ($f(R)$)

فصل چهارم: بررسی مدل پیشنهادی با استفاده از داده‌های ابرنواخترهای نوع *Ia*

۵۷	۱-۴ مقدمه
۵۸	۲-۴ روش احتمال بیشینه
۶۱	۳-۴ بررسی مدل پیشنهادی و تحلیل بسط تیلور
۶۵	۴-۴ معادله‌ی پارامتر حالت
۷۱	۴-۵ معادلات میدان تصحیح یافته
۸۷	۴-۶ جمع بندی
۸۸	منابع و مراجع

فهرست جداول

صفحه	عنوان
۵۰	جدول ۳-۱: برخی از پتانسیل‌های ارائه شده برای مدل کوئینتنسنس
۶۲	جدول ۴-۱: مقایسه‌ی مدل‌های ارائه شده با استفاده از داده‌های طلایی
۶۲	جدول ۴-۲: مقایسه‌ی مدل‌های ارائه شده با استفاده از داده‌های <i>Gold06</i>
۶۳	جدول ۴-۳: مقایسه‌ی مدل‌های ارائه شده با استفاده از داده‌های <i>Union2</i>

فهرست شکل‌ها

صفحه	عنوان
۱۰	شکل ۱-۱: مدل عمومی انبساطِ فضا زمان
۲۱	شکل ۱-۲: نمودار اولیه‌ی هابل – رابطه‌ی بین سرعت و فاصله‌ی کهکشان‌ها
۲۱	شکل ۲-۲: نمونه‌ی جدیدتر نمودار هابل که $c\tau$ را در برابر فاصله نشان می‌دهد
۲۲	شکل ۲-۳: قانون انبساط کیهانی
۲۶	شکل ۲-۴: منحنی نوری ابرنواختر نوع Ia
۲۶	شکل ۲-۵: منحنی نوری پس از اعمال تصحیحات فیلیپس
۲۸	شکل ۲-۶: طیف ابرنواخترهای نوع Ia در انتقال به سرخهای مختلف
۳۲	شکل ۲-۷: نمودار هابل
۳۳	شکل ۲-۸: نمودار هابل برای داده‌های ابرنواختری
۳۵	شکل ۲-۹: نقشه‌ی ناهمسانگردی دمای تابش زمینه
۳۶	شکل ۲-۱۰: طیفِ توانِ دمای زمینه
۴۲	شکل ۳-۱: محدودیت‌های مشاهداتی در صفحه‌ی Ω_A و Ω_m
۶۳	شکل ۴-۱: سازگاری مدل ۴ پارامتری پیشنهادی با داده‌های $Union2$
۶۴	شکل ۴-۲: سازگاری مدل ۴ پارامتری پیشنهادی با داده‌های $Gold06$
۶۴	شکل ۴-۳: سازگاری مدل ۴ پارامتری پیشنهادی با داده‌های طلایی
۶۶	شکل ۴-۴: نمودار پارامتر حالتِ مدل ۲ پارامتری با استفاده از داده‌های طلایی
۶۶	شکل ۴-۵: نمودار پارامتر حالتِ مدل ۲ پارامتری با استفاده از داده‌های $Gold06$
۶۷	شکل ۴-۶: نمودار پارامتر حالتِ مدل ۲ پارامتری با استفاده از داده‌های $Union2$
۶۷	شکل ۴-۷: نمودار پارامتر حالتِ مدل ۴ پارامتری با استفاده از داده‌های طلایی
۶۸	شکل ۴-۸: نمودار پارامتر حالتِ مدل ۴ پارامتری با استفاده از داده‌های $Gold06$
۶۸	شکل ۴-۹: نمودار پارامتر حالتِ مدل ۴ پارامتری با استفاده از داده‌های $Union2$
۶۹	شکل ۴-۱۰: بستگی انتقال به سرخ معادله‌ی پارامترِ حالت برای مدل‌های پیشنهادی

- شکل ۱۱-۴: نمودار $(z)\omega$ در گسترهی خطای σ برای مدل ۲ پارامتری با استفاده از داده‌های طلاibi ۷۰
- شکل ۱۲-۴: نمودار $(z)\omega$ در گسترهی خطای σ برای مدل ۲ پارامتری با استفاده از داده‌های Gold06 ۷۰
- شکل ۱۳-۴: نمودار $(z)\omega$ در گسترهی خطای σ برای مدل ۲ پارامتری با استفاده از داده‌های Union2 ۷۱
- شکل ۱۴-۴: نمودار $(z)H$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های طلاibi ۷۳
- شکل ۱۵-۴: نمودار $(z)R$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های طلاibi ۷۴
- شکل ۱۶-۴: نمودار $(z)f$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های طلاibi ۷۴
- شکل ۱۷-۴: نمودار $f(R)$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های طلاibi ۷۵
- شکل ۱۸-۴: نمودار $(z)H$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Gold06 ۷۵
- شکل ۱۹-۴: نمودار $(z)R$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Gold06 ۷۶
- شکل ۲۰-۴: نمودار $(z)f$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Gold06 ۷۶
- شکل ۲۱-۴: نمودار $f(R)$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Gold06 ۷۷
- شکل ۲۲-۴: نمودار $(z)H$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Union2 ۷۷
- شکل ۲۳-۴: نمودار $(z)R$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Union2 ۷۸
- شکل ۲۴-۴: نمودار $(z)f$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Union2 ۷۸
- شکل ۲۵-۴: نمودار $f(R)$ برای مدل ۲ پارامتری با داده‌های Union2 ۷۹
- شکل ۲۶-۴: نمودار $(z)H$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های طلاibi ۸۰
- شکل ۲۷-۴: نمودار $(z)R$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های طلاibi ۸۰
- شکل ۲۸-۴: نمودار $(z)f$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های طلاibi ۸۱
- شکل ۲۹-۴: نمودار $f(R)$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های طلاibi ۸۱
- شکل ۳۰-۴: نمودار $(z)H$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های Gold06 ۸۲
- شکل ۳۱-۴: نمودار $(z)R$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های Gold06 ۸۲
- شکل ۳۲-۴: نمودار $(z)f$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های Gold06 ۸۳
- شکل ۳۳-۴: نمودار $f(R)$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های Gold06 ۸۳
- شکل ۳۴-۴: نمودار $(z)H$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های Union2 ۸۴
- شکل ۳۵-۴: نمودار $(z)R$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های Union2 ۸۴

شکل ۳۶-۴: نمودار $f(z)$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های *Union2*

شکل ۳۷-۴: نمودار $f(R)$ برای مدل ۴ پارامتری با داده‌های *Union2*

مقدمه

کیهانشناسی، شاخه‌ای از نجوم است که ساختار و تحول عالم را به صورت کلی مورد بررسی قرار می‌دهد. با ارائه‌ی نسبیت عام توسط آلبرت آینشتاین در سال ۱۹۱۶ میلادی، زمینه‌ی مساعد برای ارائه‌ی یک نظریه‌ی کیهانشناسی متقن و محکم بر پایه‌ی اصول فیزیکی فراهم گشت. قبل از آن، نظریات مبهمی توسط فلاسفه و فیزیکدان‌ها در مورد پیدایش و تحول کیهان ارائه شده بود، که به علت عدم برخورداری از پشتونه‌های محکم نظری و تجربی، سست و غیر مطمئن بود. با کشف انبساط عالم توسط ادوبن هابل در سال ۱۹۲۹ و کشف پس‌زمینه‌ی ریزموج کیهانی در سال ۱۹۶۵، کیهانشناسی وارد مرحله‌ی مشاهداتی نیز شد و نظریه و تجربه، پا به پای یکدیگر در تکمیل معماً دانش کیهانی به پیش رفتند، تا جایی که در سال‌های اخیر، کیهانشناسی همچون سایر شاخه‌های فیزیک و نجوم، با برخورداری از محکه‌های دقیق تجربی، راه روشی را در پیش گرفته است [۱].

پس از آن در سال ۱۹۹۸، مشاهدات کیهانشناسی برآمده از ابرنواخترهای نوع *Ia*, نشان داد که عالم نه تنها در حال انبساط است بلکه این انبساط، در حال شتاب نیز می‌باشد [۳,۲]. بررسی دقیق‌ترِ داده‌های کیهانشناسی نشان داد که برای رسیدن به تصویری سازگار از ساختارهای بزرگ کیهانی و نحوه تشکیل آن‌ها لازم است که مقادیر متنابه‌ی انرژی و ماده به صورت تاریک در لابه‌لای کهکشان‌ها و ستارگان وجود داشته باشد، به گونه‌ای که ماده‌ی شناخته شده و قابل رؤیت، تنها حدود ۴ درصد از کل ماده و انرژی کیهانی را به خود اختصاص می‌دهد! تحقیق در مورد ماهیت و ویژگی‌های ماده و انرژی تاریک، از مباحث داغ کیهانشناسی مدرن محسوب شده و بدون تردید، کشف ماهیت این دو نوع ناشناخته از ماده و انرژی، یکی از بزرگترین تحولات فیزیک و کیهانشناسی خواهد بود. چنین به نظر می‌رسد که انرژی تاریک، حدود ۷۰ درصد محتوای عالم را تشکیل می‌دهد.

برای توجیه این یافته‌های تجربی و مشاهداتی، کیهانشناسان رهیافت‌های مختلفی را پیشنهاد کردند. ساده‌ترین راه برای توجیه این نتایج، وارد کردن ثابت کیهانشناسی است [۴]. اما این رهیافت با مشکلاتی از قبیل تنظیم ظریف و تطابق همراه است. تعداد زیادی از دیگر رهیافت‌های توجیه کننده‌ی این انبساط شتابدار، بر اساس انرژی تاریک پایه‌گذاری شده است که توانست در مدت کوتاهی موقعیت‌های چشمگیری به دست آورد. اما پرسش‌های اساسی بسیاری مربوط به آن هنوز باقی است. مهم‌ترین آن‌ها مربوط به منشأ میدان اسکالاری است که نقشی انرژی تاریک را ایفا می‌کند. یک رهیافت دیگر برای توضیح شتاب عالم، مربوط به نظریه‌های جایگزین گرانش می‌باشد که در آن بخش هندسی معادلات گرانش را به عنوان جایگزین مؤلفه‌های

تاریکِ عالم تصحیح می‌نماید. این نظریه‌ها به نظریه‌های گرانش تصحیح یافته مشهور هستند[۵]. هدف از حل معادلات تصحیح یافته به دست آوردن مدلی است که شتاب تندشوندهٔ عالم را بازسازی نماید.

محور اصلی این پایان نامه بر چهار فصل استوار است که به ترتیب زیر هستند:

در فصل اول مروری بر پیدایشِ نسبیت عام و مدل استاندارد کیهانشناسی و موفقیت‌های آن داشته و در ادامه مدل عالم آینشتاین را معرفی می‌نمائیم. در فصل دوم، قانون انساطر کیهانی را توصیف کرده و شواهدِ تجربی شتاب عالم مانند ابرناوخترهای نوع Ia و تابش پس‌زمینه‌ی ریزموج کیهانی را بیان می‌کنیم. در فصل سوم، رهیافت‌های متداول برای توصیف شتاب عالم معرفی می‌شود: ثابت کیهانشناسی به عنوان ساده‌ترین توصیف برای انرژی تاریک، میدان‌های اسکالار از قبیل کوئینتسنس و فانتوم و گرانش تصحیح یافته‌ی $f(R)$. در فصل چهارم نیز ابتدا روش احتمال بیشینه برای برآش بهترین مقادیر پارامتریندی بیان شده و در ادامه، به معرفی مدل پیشنهادی برای تاریخچه انساطر هابل (\mathcal{H}^2 می‌پردازیم و سازگاری این مدل را با داده‌های ابرناوختری بررسی می‌کنیم. در پایان نیز از روش حل وارون، کنشی را به دست می‌آوریم که البته با توجه به داده‌های مشاهداتی، نتیجه‌ی قابل قبولی را ارائه نمی‌دهد.

۱-۱ گرانش^۱

نیروی گرانش مبهم‌ترین نیرو در میان چهار نیروی است که در طبیعت شناخته شده و در یک تئوری جدا از مدل استاندارد ذرات، توصیف شده است. گرانش تنها نیرویی است که با تاثیر مهمنم روی مقیاس‌های بزرگ بکار رفته و بنابراین ساختار بزرگ مقیاس، هندسه‌ی کلی و سرنوشت عالم را تعیین می‌کند.

قبل از سال ۱۹۱۶، گرانش توسط فیزیک نیوتونی کلاسیک، به عنوان یک نیروی جاذبه‌ی اعمال شده بین تمام اجسام توصیف می‌شد. در حالیکه این نیرو به خوبی مدارهای سیاره‌ای کپلر^۲ را توضیح می‌داد، مشاهدات نجومی بسیار دقیق، یک پیشروی غیر عادی در حضیض مدار سیاره‌ی تیر^۳ را مشاهده کرد که با فیزیک نیوتونی قابل توجیه نبود. در سال ۱۹۰۵ نسبیت خاص^۴ توسط آینشتاین^۵ معرفی شد و گرانش نیوتونی با یک چالش جدی روبرو گشت. نظریه‌ی جدید آینشتاین که یک سری از پدیده‌های مربوط به فیزیک غیرگرانشی را توصیف می‌کرد، نشان داد که با گرانش نیوتونی سازگاری ندارد. سرانجام در سال ۱۹۱۶، آینشتاین، تئوری نسبیت عام^۶ (*GR*) که تعمیمی از نسبیت خاص و دربرگیرنده‌ی گرانش بود، ارائه داد [۶] و نشان داد که تئوری نسبیت عام با مشاهدات مدار سیاره‌ی تیر و انحراف پرتوهای نور توسط خورشید در هنگام یک خورشیدگرفتگی که در سال ۱۹۱۹ توسط ادینگتون^۷ اندازه‌گیری شد [۷]، مطابقت دارد. تأییدات تجربی دیگر شامل انتقال به سرخ^۸ گرانشی و وجود استنباط شده‌ی تابش گرانشی از مدار تاخیری تپهای اختر^۹ دو تائی می‌باشند. موفقیت بزرگ نسبیت عام در توضیح این پدیده‌ها، اطمینان در دقت آن را اثبات کرد. نسبیت عام اکنون به عنوان نظریه‌ی پذیرفته شده‌ی گرانش می‌باشد. البته گرانش نیوتونی در مقایسه با نسبیت عام از اعتبار محدودی برخوردار است، اما نسبیت عام در حدی از شدت میدان گرانشی و سرعت، به گرانش نیوتونی کاهش می‌یابد.

Gravity	^۱
Kepler	^۲
Mercury	^۳
Special relativity	^۴
Einstein	^۵
General relativity	^۶
Eddington	^۷
Red shift	^۸
pulsar	^۹

۲- نسبیت عام

قانون دوم نیوتن، $F=ma$ در چارچوب‌های شتابدار ناوردا نمی‌باشد زیرا صریحاً شتاب a وارد می‌شود. مشتقات فضا زمانی در یک متريک رابرتسون-واکر^{۱۰} خمیده نیز ثابت نیستند زیرا آنها بر کمیت‌های در حال انتقال در میان بعضی منحنی‌ها اشاره کرده و وابستگی مختصاتی را ایجاد می‌کنند. در نتیجه مرحله‌ی ضروری بعدی، بازتعریف ناوردایی مشتقات شتاب‌ها و فرمول‌بندی قوانین فیزیکی بر حسب آن‌ها می‌باشد. این فرمول‌بندی، هموردای عمومی نامیده می‌شود. علاوه بر این، برای جسمی با جرم گرانشی m_G در فاصله‌ی r از جرم دیگر M ، نیروی F توسط قانون گرانش نیوتن تعیین می‌شود

$$F = -GMm_G / r^2 \quad , \quad (1-1)$$

که G ثابت نیوتن می‌باشد. علامت منفی در معادله‌ی بالا، نشان می‌دهد که گرانش در دیدگاه نیوتن، همیشه یک نیروی جاذبه بوده که تمایل دارد دو جسم را به سمت یکدیگر نزدیک کند. هر جسم در عالم دارای یک ویژگی است که جرم لختی m_i نامیده می‌شود. جرم لختی کاملاً مستقل از جرم گرانشی که در قانون دوم نیوتن ظاهر شده، می‌باشد. نکته‌ی مهم اینجاست که این دو جرم با دقت بالای 13 با یکدیگر یکسان هستند^[۸]. تناسب این دو جرم بطور مستقیم از قانون سوم نیوتن نتیجه می‌شود یعنی $F_1 = -F_2$.

تساوی جرم و انرژی اصل همارزی نامیده می‌شود و این اصل بود که آینشتاین را به اختراع تئوری نسبیت عام، هدایت نمود^[۹]. آینشتاین فکر کرد که چگونه قوانین نیوتن توسط مسافری در یک کاوشگر فهمیده خواهد شد و پی برد که مسافر قادر نخواهد بود که بین کشش گرانشی و شتاب موضعی، تفاوت قائل شود. این اصل قبلًا در اصل همارزی گالیله در مکانیک بین حرکت در یک میدان گرانشی یکنواخت و یک چارچوب مرجع در حال شتاب یکنواخت مجسم شده بود. اصل همارزی بیان می‌کند که:

برای ناظری در حال سقوط در یک میدان گرانشی، نتایج همه‌ی آزمایشات موضعی کاملاً مستقل از بزرگی میدان است و هر شیع با شتاب یکسانی تحت نفوذ گرانش، سقوط می‌کند.

در یک کاوشگر کوچک، فضازمان خمیده همیشه بطور موضعی توسط فضازمان مینکوفسکی^{۱۱} تخت می‌تواند تقریب زده شود. در مقیاسی بزرگتر، میدان گرانشی غیریکنواخت توسط قطعه‌هایی از چارچوب‌های تخت موضعی که توصیف کننده‌ی

^{۱۰} Robertson-Walker
^{۱۱} Minkowski

فضای خمیده هستند، می‌تواند جایگزین شود. خط سیر^{۱۲} اجسام و نیز پرتوهای نور، از یک هندسه بیروی می‌کنند، در نتیجه در یک فضازمان تخت نیز، مسیرهای نور، خمیده می‌شوند. اصل همارزی بر این اشاره دارد که فوتون‌ها در یک میدان گرانشی ممکن است به نظر برسد که جرم دارند.

در میدان گرانشی زمین، دو جسم آزمایشی با یک جدایی فضایی^{۱۳} در امتداد خطوط موازی سقوط نمی‌کنند، بلکه در امتداد شعاع متفاوتی می‌افتد، به طوریکه جدایی آنها با زمان کاهش می‌یابد. این پدیده تأثیر جذرومدی (کشندي)^{۱۴} یا نیروی کشندي نامیده می‌شود. از اين‌رو، اجسام آزمایشی چنان حرکت می‌کنند که گويي يك نيروي برهمنكشي جاذب روی آن‌ها عمل می‌کند. كره‌اي از ذرات در حال سقوط به سمت يك بيضي با حجم يكناخت متوجه خواهند شد، زيرا ذرات در جلوی كره تندتر از ذرات در عقب كره سقوط خواهند کرد، در حالی که در زمان يكسان، بخش عرضی جانبی کره، بواسطه‌ی تأثیر جذرومدی، كوچک می‌شود. اين تأثیر مسئول فروپاشی گرانشی ستاره‌های هجیم مجاور می‌باشد [۱۰].

از آنجا که ماده‌ی در حال گرانش که بطور ناهمگن توزيع می‌شود(بجز در بزرگترین مقیاس) میدان‌های گرانشی ناهمگن را موجب می‌گردد، آينشتاين فهميد فضایی که ما در آن زندگی می‌کنيم باید خمیده باشد و خمس باید توزيع ماده را بازگو نماید. در اين زمان او يك قانون گرانش که رابطه‌ی عام هموردا بين چگالی جرمی و خمس بود، بدست آورد. ساده‌ترین شکل اين رابطه، معادله‌ی آينشتاين است:

$$G_{\mu\nu} = \frac{8\pi G}{c^4} T_{\mu\nu} . \quad (2-1)$$

تانسور آينشتاين $G_{\mu\nu}$ فقط عبارتی که در مشتقات اول فضا زمان تانسور متریک $g_{\mu\nu}$ ، درجه دوم بوده یا در مشتقات دوم، خطی باشند، را شامل می‌شود. تانسور انرژی – تکانه $T_{\mu\nu}$ ، ترکیبات مختلف چگالی‌های انرژی، فشارها و برش‌هایی از ماده و تابش را شامل می‌شود.

تانسور آينشتاين برای فضازمان تخت و در غیاب ماده و فشار، همانطور که باید، به صفر می‌رسد. در نتیجه اشکالات مکانيک نيوتنی دوباره حل می‌گردد. سرعت‌های پس‌روی^{۱۵} کهکشان‌های دور از سرعت نور تجاوز نمی‌کنند و تأثيرات پتانسیل‌های گرانشی سریعاً احساس می‌شود. ناپیوستگی همگن و همسانگرد در مرز عالم نيوتنی نيز ناپايدار خواهد شد زира چهار-فضاء^{۱۶} بيكران بوده و فضازمان در نسبيت عام توسط ماده و فشار توليد می‌شود.

trajectory	^{۱۲}
space-like	^{۱۳}
tidal	^{۱۴}
recession	^{۱۵}
Four-space	^{۱۶}

آینشتاین، تئوری عام خود را در سال ۱۹۱۶ منتشر کرد اما تنها راه حلی که او برای معادلات دیفرانسیل غیرخطی بالاتر (۲-۱) فهمید، ایستا بود. این در توافق کامل با عالمی است که فقط ستاره‌های ثابت در کهکشان ما و بعضی سحابی‌ها را شامل می‌شود.

۱-۲-۱ آزمایشات نسبیت عام

پایه و اساس تئوری‌های آزمایشی کلاسیک گرانش مثل تئوری آینشتاین، مکانیک سماوی در سیستم خورشیدی است. اولین پدیده‌ای که برای توضیحش به نسبیت عام نیاز بود، در سال ۱۸۵۹، بیست سال قبل از تولد آینشتاین، ثبت شد. ستاره شناس فرانسوی، لووریه^{۱۷} (۱۸۷۷-۱۸۱۱) فهمید که مدار بیضوی سیاره‌ی تیر یا عطارد^{۱۸} به آرامی حول خورشید پیش می‌رود. مدار هر سیاره را می‌توان به صورت خط سیر یک حرکت بیضوی کپلری در نظر گرفت که در آن اختلالاتی از طرف دیگر سیارات پدید می‌آیند، یعنی موقعیت سطح مدار و موضع محور بزرگ بیضی رفته تغییر می‌کند. پیشروی حضیض^{۱۹} سیاره به این معنی است که مدار سیاره در فضا یک بیضی ثابت نیست بلکه خود بیضی در صفحه‌ی مداری اش حرکت می‌کند. میزان این پیشروی برای سیاره‌ی تیر ۵۷۴ ثانیه در هر قرن است. این مقدار با استفاده از مکانیک نیوتونی و گرانش نیوتونی محاسبه شده امّا نتیجه‌ی بدست آمده ۴۳ ثانیه کمتر است. با ظهور نسبیت عام، محاسبات می‌توانست دوباره انجام شود. این اختلاف زمان ۴۳ ثانیه، با موفقیت توسط تئوری جدید توضیح داده شد و نتیجه بدست آمده از نسبیت عام درست برابر با مشاهدات بود. این نخستین آزمون کلاسیک برای تأیید نظریه‌ی نسبیت عام به حساب آمد.

دومین آزمون کلاسیک، انحراف پیش‌بینی‌شده‌ی یک پرتو نور عبوری نزدیک خورشید و سومین آزمون کلاسیک، انتقال گرانشی طیف اتمی بود^[۱۰]. چهارمین آزمون بر این پیش‌بینی پایه‌گذاری شد که یک موج الکترومغناطیسی، زمانی که یک پتانسیل گرانشی افزایش‌یافته در حال عبور است، یک تأخیر زمانی را متحمل می‌شود. این آزمایش در سال ۱۹۷۱ توسط تلسکوپ‌های رادیویی در رصدخانه‌ی *Arecibo* و *Haystack* توسط سیگنال‌های رادار ساطع شده به سمت مریخ^{۲۰}، تیر و نیز زهره^{۲۱} از میان پتانسیل گرانشی خورشید انجام شد. تأخیر زمانی رفت و برگشت سیگنال بازتابیده با محاسبات تئوری قبل مقایسه بود. این آزمایش مشخص کرد که نسبت تأخیر مشاهده شده به تأخیر پیش‌بینی شده توسط نسبیت عام باید $1,000 \pm 0,002$ باشد.

<i>Le Verrier</i>	^{۱۷}
<i>Mercury</i>	^{۱۸}
<i>Perihelion Precession</i>	^{۱۹}
<i>Mars</i>	^{۲۰}
<i>Venus</i>	^{۲۱}

PSR مهمترین آزمون نسبیت عام روی مشاهدات رادیوئی تپهای اختری، که اعضای جفت‌های دوتایی و بطور عمدۀ $1913+16$ ، یک جفت از ستاره‌های نوترونی شدیداً مغناطیسی و چرخشی تند که در سال ۱۹۴۷ توسط هالس^{۲۲} و تیلور^{۲۳} کشف شد، انجام گردید. اگر محور دوقطبی بر محور چرخش منطبق نشود، ستاره مقدار زیادی انرژی در امتداد محور دوقطبی مغناطیسی ساطع می‌کند. این پرتوها در فرکانس‌های رادیویی حول محور چرخش مثل نورافکن‌های رادیویی، پیش‌روی می‌کنند. البته باید توجه نمود که انساط عالم و قانون خطی هابل آزمون‌های نسبیت عام نیستند.^[۱۰]

۲-۲-۱ اصل هم ارزی

بطور ریاضی، توصیف میدان گرانشی روی هندسه‌ی ریمان که هندسه‌ی مریبوط به فضای خمیده می‌باشد، پایه گذاری شده است. یک راه به کارگیری آن در گرانش، در نظر گرفتن هم ارزی بین جرم‌ها است. نیوتن در کتاب پرینسیپیا^{۲۴} اشار دارد که جرم یک جسم به معنی کمیتی در پاسخ نیروی وارد شده بر آن و وزن جسم به معنی کمیتی در پاسخ به گرانش، باید برابر باشند. بعدها ترکیب‌های جرم اینرسی و جرم گرانشی توسط بوندی^{۲۵} [۸] برای جدا نمودن کمیت‌های مطرح شده در قانون دوم نیوتن معرفی شد

$$\vec{F} = m_i \vec{a}, \quad (۳-۱)$$

که در آن \vec{F} سه-بردار نیرو و \vec{a} سه-بردار شتاب است. قانون گرانش نیوتن نیز عبارتست از

$$\vec{F} = m_p \vec{g}, \quad (۴-۱)$$

که در آن \vec{g} سه-بردار شتاب گرانشی می‌باشد. اصل هم ارزی در نظریه‌ی نیوتن به صورت زیر بیان می‌شود:

$$m_i = m_p. \quad (۵-۱)$$

آینشتاین از طریق آزمایشاتی از قبیل آسانسور در حال سقوط آزاد، درک کرد که ناظر در حال سقوط آزاد، آثار گرانش را احساس نکرده و نسبیت خاص را به صورت عام نوشت و یک فرضیه برای توصیف چارچوب‌های نالخت و گرانش بنا کرد. آینشتاین این اصل را وضع کرد که " تمام دستگاه‌های لخت موضعی در حال سقوط آزاد که در حال چرخش نباشند، برای

Hulse	^{۲۲}
Taylor	^{۲۳}
Principia	^{۲۴}
Bondi	^{۲۵}

انجام تمامی آزمایش‌های فیزیکی یکسان هستند". بنابراین نظر آینشتاین، آزمایشگاهی که در حال سقوط آزاد است، حتی اگر نزدیک جسمی با جرم زیاد باشد، کاملاً هم ارز با آزمایشگاهی است که بدون حرکت نسبت به ستارگان ثابت، در فضا غوطه‌ور است. تمام چارچوب‌های لخت موضعی در یک رویداد نسبت به هم، حرکت یکنواخت دارند اما در چارچوب‌های لخت موضعی که از هم دورند ممکن است نسبت به هم شتاب داشته باشند.

یکی از نتایج اصل همارزی این است که نه تنها می‌توان با سقوط آزاد گرانش را از بین برد، بلکه می‌توان از طریق شتاب، آنرا به وجود آورد. همچنین این اصل بر این اشاره دارد که در یک میدان گرانشی معین، هر شی با شتاب یکسانی تحت نفوذ گرانش، سقوط می‌کند.

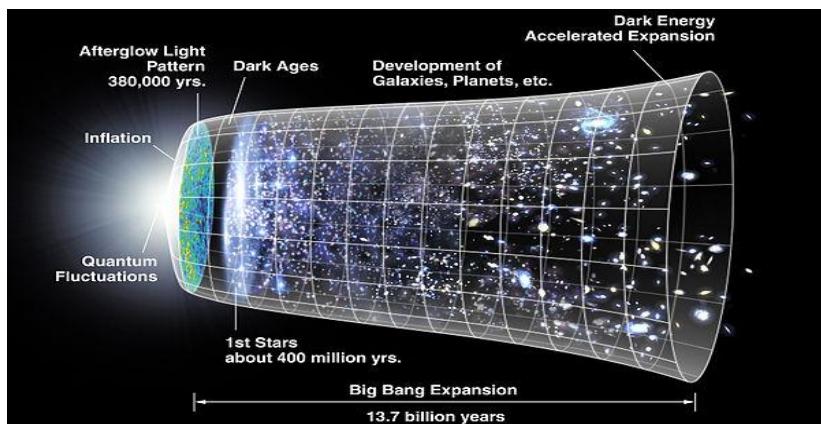
۱-۳ کیهانشناسی استاندارد و مدل *FRW*

حدود یک قرن از معرفی نسبیت عام، موقیت‌های بی‌نظیر آن در توصیف گرانش و به تبع آن مدلی از کیهان که به مدل استاندارد کیهانشناسی معروف است، می‌گذرد. مدل استاندارد کیهانشناسی که بر اساس نسبیت عام پایه گذاری شده، با تکیه بر یک سری فرض‌های اولیه، توانسته است تصویر کاملی از کیهان ارائه دهد.

کیهانشناسی استاندارد فرض می‌کند که عالم تقریباً ۱۲ بیلیون سال پیش با یک نمو ناگهانی فضازمان، آغاز شد. از این رو، دمای عالم به واسطه‌ی یک فرآیند انبساط یا سردشدنگی از یک حالت بینهایت داغ و چگال در زمان انفجار بزرگ به تدریج کاهش می‌یابد. بعد از گذشت حدود $^{35} - 10$ ثانیه، یک انبساط خیلی سریع صورت گرفت که به عنوان "تورم" معروف است که عالم همگن و همسانگرد زمان حال را بیان می‌کند. ایده‌ی اصلی تورم کیهانی اولین بار اوایل سال ۱۹۸۰، توسط دانشمندی به نام آلن گاث^{۳۶} پیشنهاد شد. او بیان نمود که عالم اولیه ممکن است یک دوره‌ی انبساط خیلی سریع را از سر گذرانده باشد. این گسترش تورمی بوده است که در آن جهان در بازه‌ی $^{37} - 10$ ثانیه، متحمل یک انبساط نمایی می‌شود[۱۱]. در ادامه‌ی این فاز تورمی، انبساط بیشتر عالم را سرد کرده و ماده در فرآیندی به نام باریون زایی^{۳۷} تولید شد. عناصر نوری گوناگون مانند دوتربیوم^{۳۸}، هلیوم و لیتیم^{۳۹} در فرآیندی به نام سنتز هسته‌ای انفجار بزرگ^{۴۰} (*BBN*) ایجاد شدند[۱۲].

^{۳۶}*Alen Guth*
^{۳۷}*baryogenesis*
^{۳۸}*deuterium*
^{۳۹}*Big Bang Nucleosynthesis*

با انبساط عالم و کاهش دما، دما برای پیوستن الکترون و بروتون هسته و شکل‌گیری اتم‌های هیدروژن مساعد شد که این دوره به عصر بازترکیب^{۳۰} مشهور است. بعد از تشکیل اتم‌ها، این پدیده به فوتون‌ها اجازه داد تا آزادانه و بدون پراکندگی در فضای حرکت کنند. گمان می‌رود این واجفت‌شدگی^{۳۱} فوتون از ماده در انتقال به سرخ $\sim 1,88$ زمانی که عمر عالم فقط ۳۸۰۰۰ سال بود، یعنی ۱۳,۷ بیلیون سال پیش اتفاق افتاد. فوتون‌هایی که آن موقع آخرین سطح پراکندگی را ترک کردند، آزادانه فضا را پیموده و مرتبأ سرددتر می‌شوند.



شکل ۱-۱: مدل عمومی انبساط فضا-زمان [۱۳]

اولین بار در سال ۱۹۶۵ پنزیاس^{۳۲} و ویلسون^{۳۳}، گسیل تابش پس‌زمینه‌ی ریزموچ کیهانی (*CMBR*) را یافتند که در سال ۱۹۴۸ توسط جرج گامف^{۳۴} و همکارانش آلفر^{۳۵} و هرمن^{۳۶} نیز پیش‌بینی شده بود. پنزیاس و ویلسون به دلیل این کشف، جایزه‌ی نوبل را از آن خود کردند[۱۴]. این کشف نشان‌دهنده‌ی طیف جسم سیاه در دمای ۳ درجه کلوین بوده و درجه‌ی بالایی از همسانگردی عالم را تأیید می‌کند. پس از آن، بررسی ناهمسانگردی ناچیز موجود در *CMBR*، به جای همسانگردی مورد توجه قرار گرفت[۱۵, ۱۶].

<i>Recombination</i> <i>Decoupling</i> <i>Penzias</i> <i>Wilson</i> <i>Cosmic Microwave Background Radiation</i> <i>George Gamov</i> <i>Alpher</i> <i>Herman</i>	^{۳۰} ^{۳۱} ^{۳۲} ^{۳۳} ^{۳۴} ^{۳۵} ^{۳۶} ^{۳۷}
---	--