

نموذج كوني جديد: التضخم المدفوع بالإشعاع مع أفق سببي محلي وإعادة توزيع طاقة الانزياح الأحمر

أقترح نموذجاً كونياً يتم فيه دفع فترة التضخم بضغط الإشعاع بدلاً من حقل إنفلاتون سكالاري. بدءاً من التوسيع الخطي في عصر بلانك، ينتقل الكون إلى تضخم أسي عند $t_P \approx 10^{22}$ مع تمدد الفضاء-الزمان خارج الأفق السببي، مما يعيد تعريف سرعة الضوء (c) كمعامل ثابت محلياً. يفترض أن الطاقة المفقودة بسبب الانزياح الأحمر للفوتونات تُعاد توزيعها إلى ضغط الإشعاع، مما يغذى التضخم ويضمن حفظ الطاقة في كون متسع. تحافظ الأجزاء المحلية من مينكوفسكي على ثبات c ، مما يعالج مشكلتي الأفق والتسطح مع التوفيق بين النسبية الخاصة وانحسار الكون الفائق السرعة. يتم تحديد ثمانية اختبارات رصدية، مع توقعات بوقائعات في الخلفية الكونية الميكروية، الأمواج الثقالية، والهيلكلية واسعة النطاق. تتماشى البيانات الحالية مع Λ CDM لكنها لا تستبعد هذا النموذج، مما يترك مجالاً للتحقق منه بتجارب عالية الدقة في المستقبل.

1. المقدمة

تصف الكوسنولوجيا القياسية Λ CDM انفجاراً كبيراً ساخناً عند $t = 0$ ، يتبعه فترة تضخم قصيرة من $t \approx 10^{-36}$ إلى $t \approx 10^{-34}$. يتم دفع هذه الفترة بـ”إنفلاتون“ سكالاري، ينتج عنه توسيع أسي ($a(t) \propto e^{Ht}$). يحل هذا مشكلتي الأفق والتسطح ويترك بصمات في الخلفية الكونية الميكروية (CMB). وعلى الرغم من نجاحها، تعتمد Λ CDM على مكونات تخمينية: جسيم إنفلاتون غير مكتشف، مناظر طبيعية للإمكانات مضبوطة بدقة، وتسامح مع عدم حفظ الطاقة الظاهري بسبب انزياح الفوتونات الأحمر.

أقدم بدلياً مدفوعاً بالإشعاع. يبدأ نموذجي بالتوسيع الخطي، ينتقل بشكل طبيعي إلى التضخم الأسي بمجرد أن تهيمن الفوتونات وتنفصل الأفق، ويستمر في العصر المتتسارع الحديث. تتميز هذه الإطار بثلاث مبادئ رئيسية:

1. لا حاجة للإنفلاتون. ضغط الإشعاع نفسه، مدعوماً بطاقة الانزياح الأحمر، يدفع التضخم.
2. استعادة حفظ الطاقة. تُعاد تدوير الطاقة المفقودة من الانزياح الأحمر إلى ضغط الإشعاع، مما يقوم بعمل على الكون المتسع.
3. ثبات محلي L . ضمن كل رقعة سببية، يقيس المراقبون نفس سرعة الضوء، بما يتماشى مع افتراضات أينشتاين. على المستوى العالمي، ينشأ الانحسار الفائق السرعة بشكل طبيعي من الانفصال السببي.

2. الإطار النظري

2.1 التوسيع الخطي المبكر ($t = 0$ إلى $t = 10^{20} t_P$)

في عصر بلانك (قيانث $t = 1 t_P = 5.39 \times 10^{-44}$)، يتسع الكون خطياً مع معامل المقياس $a(t) \propto t$. حجمه الفعلي هو $R(t) = ct$ ، وكثافة الطاقة هي بمقاييس بلانك:

$$\rho \approx 5 \times 10^{96} \text{ جك}^{-3} \text{ م}^3.$$

تتحكم معادلة فريدمان في التوسيع:

$$H^2 = \left(\frac{\dot{a}}{a} \right)^2 = \frac{8\pi G\rho}{3} - \frac{kc^2}{a^2},$$

مع $H = 1/t$ وانحسار لا يكاد يُذكر. في هذه المرحلة، لا توجد فوتونات، لذا لا يسهم ضغط الإشعاع بعد.

2.2 بداية ضغط الإشعاع ($t = 10^{20} t_P$)

بحلول (ةيناث $\sim 10^{20} t_P$ ($\sim 10^{-36}$ م)، ينبع تكوين الجسيمات فوتونات في بلازما الكوارك-غلوون عند \$T\$)، يظهر ضغط الإشعاع:

$$P = \frac{1}{3}\rho c^2, \quad \rho = \frac{aT^4}{c^2},$$

مع $P \sim 10^{92} a = 7.566 \times 10^{-16}$ م⁻³ لوج. ينبع عن هذا القياس a . وعلى الرغم من ضخامتها، لا تزال الجاذبية تهيمن، ويظل التوسيع متبايناً.

2.3 الانفصال السبيبي وثبات c محلياً ($t = 10^{22} t_P$)

عند (ةيناث $\sim 10^{-34}$ م)، يتجاوز نصف قطر الكون أفقه الشبيه بشوارزشيلد:

$$r_s = \frac{2GM}{c^2}, \quad M = \rho \cdot \frac{4}{3}\pi R^3, \quad R = ct.$$

عندما يتجاوز أفق الجسيمات $d_p \approx ct$ نصف القطر r_s ، تنفصل المناطق سبيئياً.

داخل كل رقعة أفق، يقيس المراقبون $c = 3 \times 10^8$ م/ث، بما يتماشى مع تجارب أينشتاين الفكرية للقطار والصاروخ على المستوى العالمي، تتجاوز سرعات الانحسار c ، كما في الكوسموLOGيا القياسية. عبر عن هذا بمعامل:

$$c_{\text{eff}} = c_0 \left(\frac{a_0}{a} \right)^\beta, \quad \beta > 0,$$

لا يعني ذلك تغيراً حرفياً في c ، بل يشفّر محليته. وبالتالي، يظل c ثابتاً لأي مراقب ضمن أفقه السبيبي، بينما يعكس التوسيع الفائق السرعة عالمياً الانفصال، وليس انتهاكاً للنسبية.

2.4 إعادة توزيع طاقة الانزياح الأحمر

في ΛCDM ، تتناقص طاقة الفوتونات مع تمدد الأطوال الموجية:

$$E = \frac{hc}{\lambda}, \quad \lambda \propto a, \quad E \propto a^{-1}.$$

يُعزى فقدان الطاقة الظاهري إلى التوسع، دون قانون حفظ عام.

يحل نموذجي هذا التناقض: ثُمتتص الطاقة المفقودة من الانزياح الأحمر عند الأفق السببي وَتُعاد توزيعها إلى ضغط الإشعاع، مما يؤدي فعلياً إلى عمل على المترى:

$$\Delta E_{\text{redshift}} \rightarrow \Delta P_{\text{radiation}} \cdot V.$$

2.4.1 الانزياح الأحمر كعمل على المترى

يحدد مبدأ التكافؤ لأينشتاين الجاذبية مع التسارع. يوفر هذا طريقة ملموسة لرؤية الانزياح الأحمر ليس كتدمير للطاقة، بل كتحويلها إلى عمل حركي.

تجربة فكرية: تخيل ليزر أزرق يُطلق للأعلى من سطح كوكب. تتسلق الفوتونات خارج إمكانية الجاذبية وتصل إلى مراقب بعيد بانزياح أحمر. بالنسبة للمراقب، يبدو أن كل فوتون يحمل طاقة أقل. ومع ذلك، عند المصدر، اختبر الليزر كامل طاقة الكتلة للفوتونات المُنبعثة: نقل زخماً يتناسب مع طاقتها وضغط الإشعاع غير المنزاح.

أين ذهبت الطاقة "المفقودة"? لقد استثمرت في الحقل الثقالى، لأداء العمل اللازم لرفع الفوتونات من البئر الإمكانى.

بالمثل، في الكوسنولوجيا، تفقد الفوتونات المُنبعثة في الأوقات المبكرة طاقتها من خلال الانزياح الأحمر الكوني. محلًا، تعاني المنطقة المُنبعثة من كامل ضغط الإشعاع. لكن عالمياً، لا يُفقد العجز الظاهري؛ بل يتتحول إلى عمل على المترى - تحديداً، إلى توسيع متسارع.

$$\Delta E_{\text{photon}} = W_{\text{expansion}}.$$

2.4.2 ديناميكا حرارية الأفق وآلية إعادة التوزيع

بناءً على هذا التشبيه، أقترح أن تعمل الأفق السببية ك وسيط لطاقة الانزياح الأحمر:

1. نقل الطاقة. تتناقص طاقة الفوتونات كـ $E \propto a^{-1}$. بدلاً من التلاشي، ثُمتتص هذه الطاقة عند أفق الجسيمات أو الحدود السببية الشبيهة بشوارزشيلد.

2. تخطيط الانزياح الأحمر الثقالى. مثلاً ينقل الانزياح الأحمر الثقالى الطاقة إلى الحقل، ينقل الانزياح الأحمر الكوني الطاقة إلى توسيع المترى.

3. ديناميكا حرارية الأفق. تمتلك الأفق إنتروربيا ($S \propto A/4$) درجة حرارة (جيبيونز-هوكينج). تسهم الطاقة المنزاحة إلى إنتروربيا الأفق، ومن خلال إطار جاذبية بادمانابهان الحراري الديناميكى [3]، تظهر مجدداً كضغط يقوم بعمل على التوسيع.

4. تعزيز الضغط.

$$P = \frac{1}{3} \rho c_{\text{eff}}^2 + \Delta P_{\text{redshift}},$$

تعديل معادلة التسارع:

$$\frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4\pi G}{3} \left(\rho + \frac{3P}{c^2} \right).$$

مع $\Delta P_{\text{redshift}} > 0$ ، يتسرع التوسيع دون استدعاء إنفلاتون.

2.4.3 الاعتبارات الرسمية

لتأصيل هذه الآلية يتطلب:

- نظرية الحقل الكموي في الفضاء-الزمان المنحني لوصف تفاعلات الفوتون-الأفق.
- ديناميكا حرارية الأفق (الجاذبية الناشئة لبادمانابهان، إنتروبيا بيكتشتاين-هوكينج) لنمذجة امتصاص الطاقة وإعادة الانبعاث.
- محاكاة عددية لдинاميكيات فريدمان المعدلة مع $\Delta P_{\text{redshift}}$.

2.5 العصر الحديث

عند $t_P \approx 2.6 \times 10^{71}$ (13.8 مليار سنة)، تكون درجة حرارة الخلفية الكونية الميكروية $T = 2.7$ ، وقد تناقص ضغط الإشعاع إلى للكساب $P \sim 10^{-31}$. ومع ذلك، تستمر نفس الآلية المتوسطة بالأفق: تستمر طاقة الانزياح الأحمر في تغذية التسارع الكوني، مساهمة في ديناميكيات الوقت المتأخر التي تُعزى عادةً إلى الطاقة المظلمة ($\Omega_\Lambda \approx 0.7$).

3. التقدمات المفاهيمية

1. لا حاجة للإنفلاتون. ينشأ التضخم بشكل طبيعي من ضغط الإشعاع المعزز بطاقة الانزياح الأحمر، مما يلغى الحاجة إلى حقل سcalar غير مكتشف.
2. استعادة حفظ الطاقة. ثعاد تدوير طاقة الانزياح الأحمر إلى ضغط الإشعاع، مواءمة التوسيع مع المبادئ الحرارية الديناميكية.
3. ثبات محلي L . يظل افتراض أينشتاين صالحًا ضمن الأجزاء السببية، بينما يفسر الانحسار الفائق السرعة بانفصال الأفق.

4. الاختبارات الرصدية والتوقعات المتوقعة

أقترح ثمانية اختبارات رصدية، كل منها بتوقعات مميزة يمكن أن تميز هذا النموذج عن CDM Λ .

4.1 التباينات في الخلفية الكونية الميكروية

- الاختبار: قياس طيف القدرة للخلفية الكونية الميكروية واستقطاب النمط B بدقة عالية.
- التوقع المتوقع: تعزيز التذبذبات صغيرة النطاق عند المتعددات $l > 1000$ ، مع استقطاب النمط B القابل للكشف عند $l < 100$ ($0.1 < r \approx 0.05$).

4.2 كثافة طاقة الإشعاع المتعلقة بالانزياح الأحمر

- الاختبار: مراقبة تطور كثافة طاقة الإشعاع $\rho_{\text{radiation}}$ مع الانزياح الأحمر.
- التوقع المتوقع: عند $z > 1100$, يجب أن تنحرف $\rho_{\text{radiation}}$ عن التطور القياسي $\propto a^{-4}$.

4.3 خلفية الموجات الثقالية

- الاختبار: البحث عن خلفية موجات ثقالية عشوائية من فترة التضخم.
- التوقع المتوقع: ذروة عند زتره $h_c \approx 10^{-15} \sim 10^{-9}$, مع إجهاد مميز $w \approx 0.8$.

4.4 توتر هابل والتسارع في الوقت المتأخر

- الاختبار: قياس ثابت هابل H_0 ومعادلة حالة الطاقة المظلمة w .
- التوقع المتوقع: سبم/ث/مك $H_0 \approx 70$, مع w بين -0.8 و 0 عند $z < 1$.

4.5 الهيكليات على نطاق الأفق

- الاختبار: رسم خريطة للهيكلية واسعة النطاق عند $10-100$ ميغابارسيك.
- التوقع المتوقع: تعزيز التجمعات وفراغات كبيرة بشكل غير طبيعي.

4.6 تغيرات الخطوط الطيفية

- الاختبار: تحليل أطياف الانزياح الأحمر العالي.
- التوقع المتوقع: اتساع أو تغيرات طاقة بنسبة $1\%-0.1\%$ عند $z > 5$.

4.7 توقعات ديناميكا حرارية الأفق

- الاختبار: استكشاف الإنتروربيا والتدفق عند الأفق الكونية.
- التوقع المتوقع: نمو إنتروربيا الأفق $\Delta S \sim 10^{120} k_B$.

4.8 التخليق النووي البدائي

- الاختبار: قياس وفرة العناصر الخفيفة.
- التوقع المتوقع: زيادة بنسبة $1\%-5\%$ في ^4He ونقصان في الديوتيريوم.

5. مقارنة مع CDM Λ

الميزة	CDM	النموذج المدفوع بالإشعاع
محرك التضخم	حقل إنفلاتون سكالاري	ضغط الإشعاع + طاقة الانزياح الأحمر
حفظ الطاقة	غير محدد عالمياً	يتم فرضه حرارياً ديناميكياً عبر الأفق
سرعة الضوء	ثابت عالمياً	ثابت محلياً ضمن الأفق
مشكلتا الأفق / التنسطح	يحلهما الإنفلاتون	يحلهما الإشعاع + الأفق

الميزة	Λ	CDMΛ	النموذج المدفوع بالإشعاع
الطاقة المظلمة	ثابت كوني (Λ)		استمرار آلية الإشعاع-الانزياح الأحمر
تنبؤات الخلفية الكونية	طيف قياسي		تعزيزات صغيرة النطاق، اختلافات محتملة في النمط B
توتر هابل	غير محلول		H_0 متوسط طبيعي
الحالة الرصدية	مدعوم لكنه غير مكتمل		متسمق مع البيانات، لم يُفنَّد بعد

6. النقاش

يعيد هذا الإطار صياغة التضخم كعملية حرارية ديناميكية متأصلة في الإشعاع، دون الحاجة إلى إنفلاتون تخميني. يوفر آلية لحفظ الطاقة في الفضاء-الزمان المتسع ويوفق بين افتراضات النسبية المحلية وأفق الكون.

تظل التحديات قائمة. تتطلب ديناميكيات إعادة توزيع طاقة الانزياح الأحمر تطويراً رياضياً إضافياً، وتعد المحاكاة العددية لمعادلات فريدمان المعدلة ضرورية. سيعتمد التمييز الرصدي على المهام المستقبلية (CMB-S4, Euclid, LISA, SKA).

7. الخاتمة

أقدم كوسموولوجيا يدفع فيها ضغط الإشعاع، المنظم بالأفق السبيبية وطاقة الانزياح الأحمر، كلاً من التضخم والتتوسيع الحالي. يلغي هذا النموذج الحاجة إلى إنفلاتون افتراضي، ويعيد الاتساق الحراري الديناميكي، ويوفق بين ثبات أينشتاين المحلي C والتتوسيع الفائق السرعة الكوني. تتوافق البيانات الحالية مع CDMΛ، لكن الاختبارات الرصدية المقترحة توفر مساراً للتحقق أو التنفيذ.

المراجع

- [1] تعاون بلانك، نتائج بلانك 2018. *Astron. Astrophys.* **641**, A6 (2020).
- [2] المعلمات الكونية، [3]. *الكون التضخي*، [4]. *الجوانب الحرارية الديناميكية للجاذبية: رؤى جديدة*.
- [5] Phys. Rev. D 23, 347 (1981).
- [6] Phys. Rev. Lett. 121, 221301 (2018).
- [7] Rep. Prog. Phys. 73, 046901 (2010).
- [8] BICEP2/Keck Rep. Prog. Phys. 73, 046901 (2010).
- [9] Phys. Rev. Lett. 121, 221301 (2018).