

第41回天文天体物理若手夏の学校 集録用ファイル

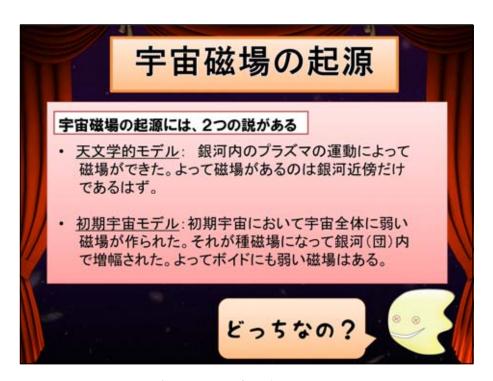
東京大学 IPMU M2 藤田智弘

参加者の投票によるポスターアワードで1位を頂きました。

このポスターは初期宇宙、特にインフレーションになじみがない人でも分かりやすいようにキャラクターの会話形式で作成しています。



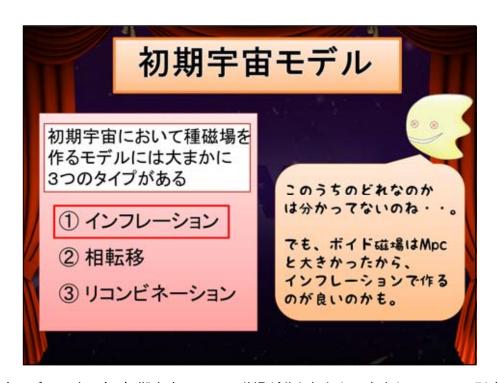
このポスターのテーマである宇宙磁場について説明します。ここでは宇宙に存在する磁場を広く宇宙磁場と読んでいます。中でも銀河や銀河団には磁場があることが観測からわかっていました。その強度はどちらもマイクロガウス程度です。(実際は銀河団の方は不定性が大きく、オーダー評価でμG程度です)しかし、これらの磁場の起源は長らく謎のまま残っています。



宇宙磁場の起源としては上に挙げた2つのモデルがあります。特に重要なのは2つのモデルでボイド領域での磁場の有無が異なるということです。



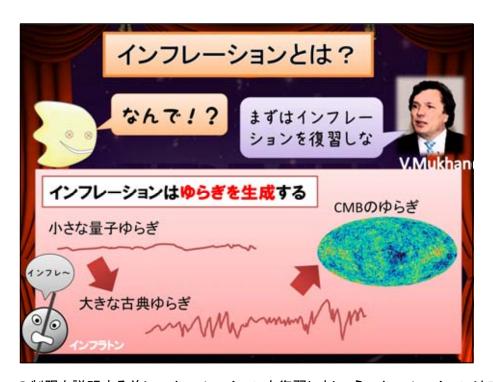
昨年(2010年)の4月にFermi/Lat衛星の観測によって、ボイド領域に存在する磁場に初めて下限がつきました。その論文はScienceに載っています。A. Neronov and I. Vovk, Science, 328, 73 (2010) この観測結果より、宇宙磁場の起源としては初期宇宙モデルが支持されます。 (簡単のため、初期宇宙モデルで決定かのように書きましたが、勿論ボイド磁場は初期宇宙で作られ、それとは別に銀河・銀河団磁場は天文学的モデルで作られた可能性もあります。)



初期宇宙モデルの中でも、初期宇宙のいつに磁場が作られたかで大まかに3つに区別することができます。ただし、どの区分に属するモデルでも決定的なモデルはないことに注意して下さい。私はインフレーションでの磁場生成に注目しました。その理由として、他の2つの先行研究では観測されているようなMpcスケールの磁場が作れないことが問題となっているためです。

磁場生成インフレーションモデル インフレーションにおいて磁場 を生成すると提唱されたモデル Turner & Widrow (1988) 沢山あるね~ Carrol & Field (1991) Retra (1992) Dolgov (1993) Dimopoulos (2001) Davis et al. (2001) Giovannini (2003) あー、 Bamba & Yokoyama(2005) ムリムリ! Bamba & Sasaki (2007) Mukhanov et al (2009) V.Mukhanov

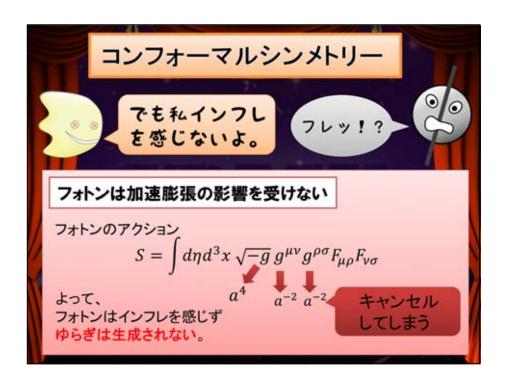
先行研究では多数のモデルが提唱されてきました。しかし、2009年にMukhanovらがかなり一般的な仮定の元でインフレーション磁場生成が成り立たないことを示しました。 V. Demozzi, V. Mukhanov and H. Rubinstein, JCAP. 0908, 025 (2009) それ以降、私の知る限り磁場生成インフレーションモデルは発表されていません。(一つだけダークエネルギーと同時に説明するものが発表されましたがインフレーションエネルギースケールが低すぎて現実的でありません。)



Mukhanovの制限を説明する前に、インフレーションを復習しましょう。インフレーションは宇宙の加速膨張期です。なじみがない人でも天文・宇宙分野の人なら聞いたことはあると思います。ただし、「宇宙初期に急激に宇宙が膨張した時期」という理解が多くされています。それに加えてインフレーションは量子ゆらぎを引き伸ばし、構造形成の種になるスカラーゆらぎを生成するという重要な性質を持っています。

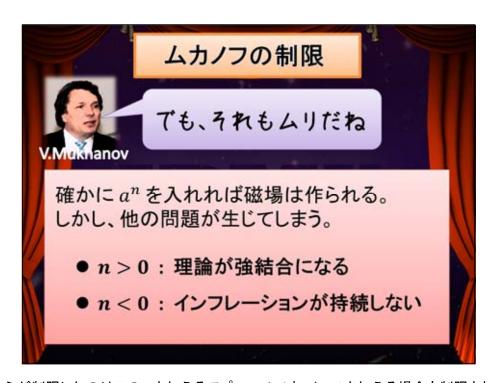
フォトンのゆらぎ
インフレーションで私、フォトンの
ゆらぎが作られれば磁場が生成するのね。
フォトン場と磁場の関係 B = rot A上式より、フォトン場(ベクトルポテンシャル)Aの空間微分
がノンゼロなら磁場が存在することになる。
Aの値の場所による違い
=ゆらぎがあればいい。

構造形成の種として一般的に考えられているのは「スカラー場のゆらぎ」です。(そのスカラー場はインフラトンと呼ばれます) 一方で、磁場を生成したいとするとインフレーションでフォトン場のゆらぎを生成すれば良いです。何故なら、フォトン場のrot、すなわち微分が磁場であり、ゆらぎがある=場所によって値が異なる、のであれば微分値はノンゼロになるからです。



しかし、ナイーブにはインフレーションでフォトン場のゆらぎを生成することはできません。何故なら、フォトンのアクションを書くとスケールファクターがキャンセルしてなくなってしまいます。これは、宇宙膨張(収縮でも)はフォトンのふるまいに対して影響を与えないことを意味しています。よりフランクに言えば、フォトンはインフレーションが起きていることを感じない訳です。

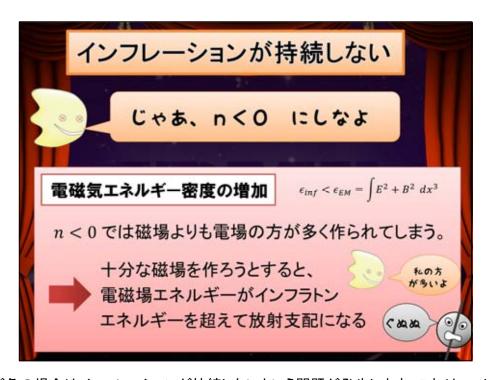
そこで、(強引に感じますが)フォトンのアクションに手でスケールファクターのn乗を加えます。これによってゆらぎが生成するようになります。理由付けとしては、インフレーション期だけに存在した場(ディラトン場など)とのカップリングを考えて、それが近似的にanと表わせるような状況を考えます。他にもフォトンにマスタームを持たせる方法もありますが、ゲージ対称性を破ってしまうのであまり好まれません。



ムカノフらが制限したのはこのanを加えるアプローチです。(マスを加える場合も制限されていますがここでは割愛します。) それによるとnを正にとっても負にとっても、それぞれ異なる問題が生じてダメになってしまいます。ここでは非常に簡単化して説明してありますが、実はもう少し複雑です。詳しくは数スライド後に図があります。

強結合理論 インフレーション後は /= 1 に戻って 結合定数が大きくなりすぎる 欲しいので、インフレーション中は $n > 0 \rightarrow 1$ は増える \rightarrow 1は小さかった $\mathcal{L}_{p} = F_{\mu\nu}F^{\mu\nu} \rightarrow I^{2}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu}$ $n < 0 \rightarrow l$ は滅る $\rightarrow l$ は大きかった と修正したとき、キネティック項は 従って、n>0 のときは、インフレー $A'^2 = I^2 A'^2$ ション中の有効カップリングコンスタン トが非常に大きくなりうる。 となる。カノニカルにするには $\tilde{A} = IA$ と定義して \tilde{A} を使う。 実際、 $I = a^{n/2}$ とおいたときは非常に 早く動き、e/I はすぐに1を超える。 このときカレントとのカップリングは $eA_{\mu}\bar{\psi}\gamma^{\mu}\psi \rightarrow \frac{e}{I}\tilde{A}\bar{\psi}\gamma^{\mu}\psi$ 摂動論が使えず、 よって、e/1 が有効カップリングコン 正当な計算ができない! スタントになる。 (カレントを無視できない)

ますnが正の場合は理論が強結合になってしまうという問題が生じます。つまりはカップリンコンスタントが1よりはるかに大きくなってしまうのです。このとき例えばフォトンと電子の相互作用は摂動論が使えず計算することができません。つまりその効果が無視していいのか評価することができないのです。インフレ中は電子密度は十分低いから大丈夫という人もいますが、シュウィンガー効果(強い電場から電子対が生成する現象)などが関わる可能性が否めません。



逆にnが負の場合はインフレーションが持続しないという問題が発生します。これはフォトン場のゆらぎを生成すると磁場だけでなく電場もできてしまうことが原因です。nが負のときは磁場よりも電場が多くできるので、観測的下限を超える磁場を作ろうとすると非常に強い電場もできることになってしまいます。そうすると電磁場エネルギーがインフラトンエネルギーを超えてしまい、Radiation Dominantになってインフレーションが終わってしまうのです。

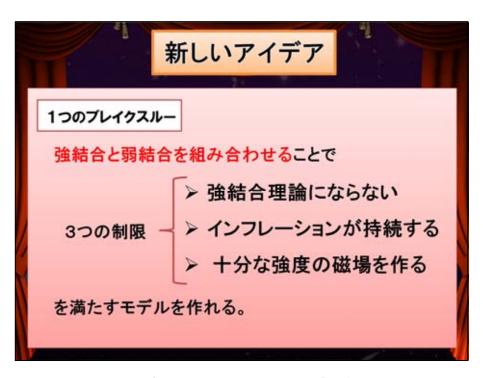
ここまでのまとめ

・宇宙磁場は長らく起源が分かっていない宇宙論の大問題!
・観測先行で理論がない
→Hotな分野
・インフレーションモデルを構築するのは結構難しい
→良い制限になる!?

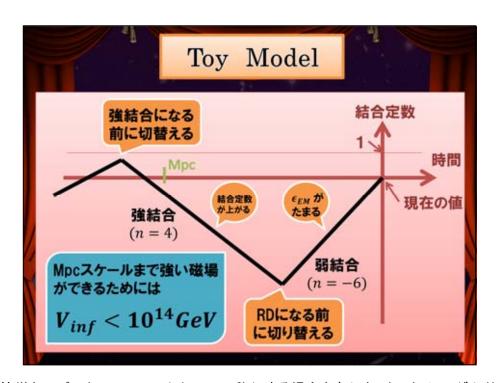
ここまでのまとめです。以降はインフレーションモデルの詳細に入るので、素粒子論の知識が必要となります。天文学専攻の方はここまで理解して下さればOKだと思います。



aⁿを挿入した際の制限をより詳しく見てみましょう。前のスライドでは簡単にnが正と負だけに分けて説明しましたが、実際は上のようになっています。 なにも制限がかかっていない領域はなく、一見するとインフレーションでの磁場生成は不可能なように見えます。



しかし、前スライドの結果を見てダメだと言うのは無意識的に「nが定数である」という前提が入っています。もしnが時間変化すると考えれば、制限を回避できるモデルを構築できるかもしれません。つまりnが正とnが負を組み合わせるのです。



非常に簡単なモデルとして、n=4からn=-6に移行する場合を考えました。タイミングよく切替えることで、強結合になることも、電磁場エネルギー密度が大きくなりすぎることもなくインフレーションを続けることができます。そしてn=4とn=-6では生成される磁場はフラットスペクトルになり、Mpcスケールでも十分な強度の磁場が得られます。ただし、その期間中にMpcスケールがホライゾンから出る必要があり、そこからインフレーションのエネルギー密度に制限がつきます。

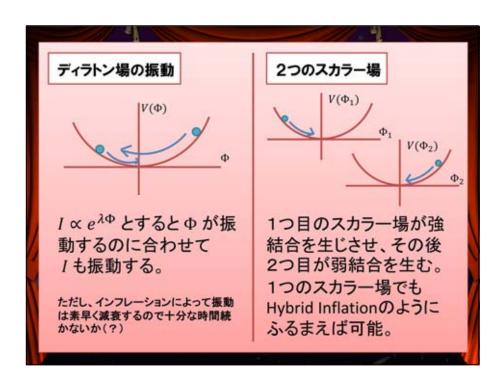
具体的なモデル
できなんで結合定数が±増減するの?

現実的なモデルの構築

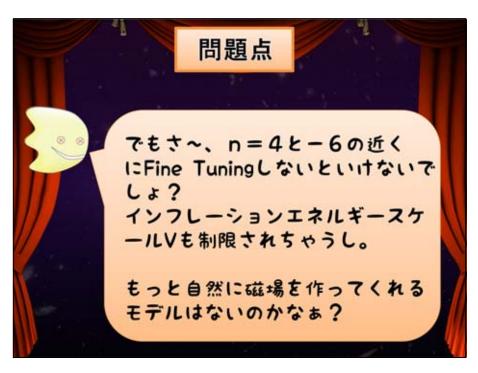
結合定数の増減を説明するようなモデルとして以下のようなものが考えられる

・ ディラトン場の振動
・ 2つのスカラー場
・ ワインバーグ角の振動
・ …and more (Please Advise!)

しかし、前頁のモデルはnが4と6にFine Tuningされており、その値の間で切り替わるメカニズムを用意しない限り自然なモデルとは言えません。いくつかアイディアはありますが、自然さに関して(Fine Tuning問題)は克服するのが難しい状況です。ポスターセッションでもアドバイスを頂けるようにお願いしました。



nが途中で切り替わることを説明するのはさほど難しくありません。単純にディラトン場が振動しているだけでも、場の値が増える時(右に揺れている時)と減る時(左に揺られているとき)で対応するnの値は変わります。カップリングを適切に選べばnの正負も変わります。しかし振動はそれほど長く続かないので現実的ではありません。そこで2つのディラトン場を用意する方法があります。ただし、何故nが4と-6なのかという問いには答えられません。



前頁までに見たToy Modelにはフォトンがしゃべっている通りの問題点があります。

(ちなみにフォトンとZボソンのデザインはCERNが販売しているParticle Zooというぬいぐるみブランドから借用しました。絵は自分で書いています。磁場やインフラトンはデザインも自分でやりました。)



ここからは現在研究中のアイディアを紹介します。基本的な考えは「上手く行かなかったのは簡単のためにフォトンだけしか考えなかったからで、ちゃんと関係する場を全て考慮に入れれば問題なくなるのでは」というものです。素粒子標準模型に基づいて考えればフォトンだけでなくZボソンも考える必要があります。Zボソンはマスを持つので、アクションの中でもスケールファクターが消えず、手でanを加えずとも自然とゆらぎが生成されます。

ワインバーグ角の回転

一緒になってくれたらゆらぎをあげるぜ

Zボソン///

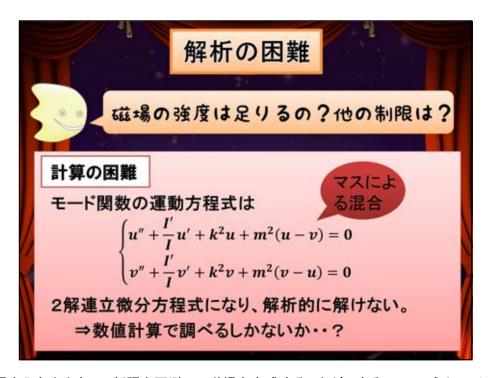
ゆらぎの移行

ワインバーグ角は SU(2)とU(1)の結合定数 g,g' の相対的な変化を表す。 $tan\theta_w = g'/g$ と定義。

AとZの混合: $\binom{Z}{A} = \begin{pmatrix} cos\theta_w & -sin\theta_w \\ sin\theta_w & cos\theta_w \end{pmatrix} \begin{pmatrix} W^3 \\ B \end{pmatrix}$ θ_w が回転するとAとZが混ざる!

⇒Zボソンのゆらぎがフォトンに渡される。

Zボソンのゆらぎができてもそのままでは磁場にはなりません。しかし、フォトンとZボソン両方のカップリンコンスタントが変化するとすれば(そしてその変化速度が異なれば)ワインバーグ角と言われるパラメータが動き、フォトンとZボソンの混合が起こります。そのためZボソンのゆらぎがフォトンに移行するのです。これは、フォトンのカップリンコンスタントを変化させることによるゆらぎ生成とは全く別の機構になります。



この効果を入れたときに、制限を回避して磁場を生成することができるのでしょうか?そのためには、磁場生成量などを計算しなければいけないのですが、場が2つになり、混合があるため解析的に解けません。数値計算で調べることは可能なので現在研究中です。

後半のまとめ
・磁場が存在する以上、それを
作る理論も必ずあるはず!
・インフレーションモデルを建て
るのは難しいが不可能ではない。
・具体的なモデル構築にはさらなる解析が必要。
・将来的にはインフレーションモデルへの制限をつけたい!

最後のまとめです。将来的には磁場を生成可能なインフレーションモデルとそうでないものを区別し、インフレーションモデルへの制限をつけることもできればいいと考えています。



お読み下さりありがとうございました。