

マグネター磁場の進化とホール不安定性の関係

広島大学宇宙物理学研究室

M1 田中洋輝

U.Geppert and M.Rheinhardt A&A 392. 1015-1024(2002)

1. イントロダクション

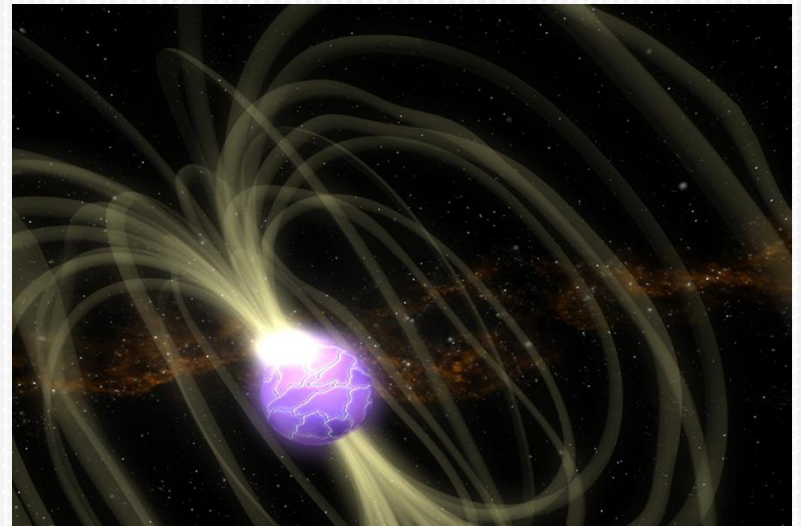
マグネターとは . . .

●中性子星の一種で、他の中性子星と比べても特に磁場が強い天体

通常の中性子星が 10^{12} G程度なのに対し、マグネターは 10^{14} G以上

●回転エネルギーだけでは説明できないほどの多量の放射を行う

→磁場の減衰に由来？



マグネターの想像図

1. イントロダクション

マグネターのように強力な磁場の進化を考える場合、ホールドリフトが重要になる



ホールドリフトによって磁場が不安定となり、マグネターの磁場は磁場強度に対して非線形に強くなる

これからホールドリフトが磁場の進化にどのように関係するのかを見ていく

発表内容

- イントロダクション
- 基礎方程式
- ホール不安定性の磁場の進化への影響
- 背景磁場の時間変動の考慮
- まとめ

2. 基礎方程式

Maxwell方程式

$$\begin{cases} \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = -\nabla \times \vec{E} \\ \nabla \times \vec{B} = \frac{4\pi}{c} \vec{j} \\ \nabla \cdot \vec{B} = 0 \end{cases}$$

σ : 電気伝導率
 n_e : 電子数

ホール効果を考慮したオームの法則

$$\vec{E} = \frac{1}{\sigma} \vec{j} + \frac{1}{en_e} (\vec{j} \times \vec{B})$$

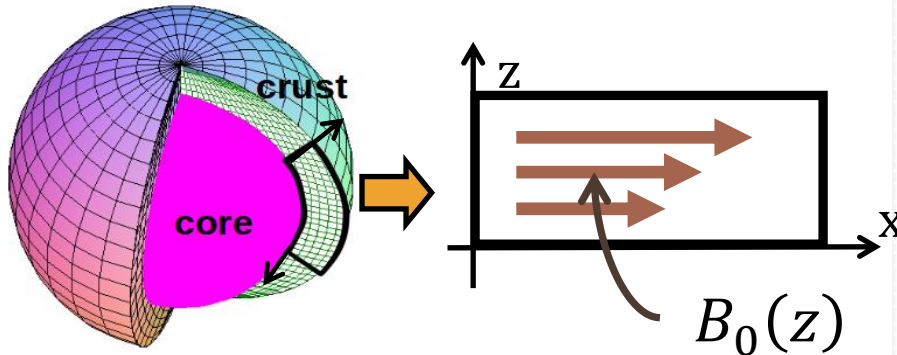
ジュール損失 ホール効果

ホール項を含んだ誘導方程式

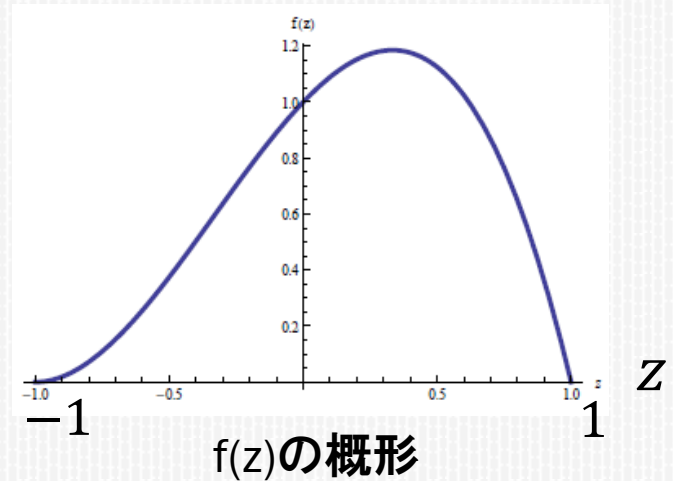
$$\begin{cases} \tau_d = \frac{4\pi\sigma L^2}{c^2} : \text{磁場の減衰時間スケール} \\ R_m = \frac{\sigma B_0}{ec n_e} : \text{無次元量} \propto B \end{cases}$$

$$\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = \tau_d^{-1} \nabla^2 \vec{B} - \frac{R_m}{\tau_d} \nabla \times (\nabla \times \vec{B} \times \vec{B})$$

3. マグネター磁場の線形化された時間発展



マグネター表面の磁場の模式図



磁場の線形摂動

$$\vec{B} = \underbrace{f \cdot \vec{e}_x}_{\text{背景磁場 } B_0(z)} + \delta \vec{B}$$

背景磁場 $B_0(z)$

背景磁場の強さ

$$f(z) = (1 + z)(1 - z^2)$$

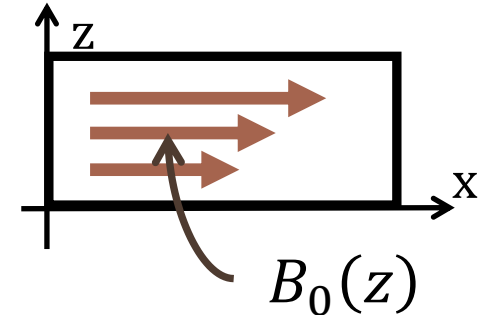
3. マグネター磁場の線形化された時間発展

磁場をポロイダル成分 G とトロイダル成分 S に分けて考える

$$\vec{B} = \nabla G \times \vec{e}_y + S \vec{e}_y$$

$$\begin{cases} G = G_0 + \delta G \\ S = 0 + \delta S \end{cases}$$

背景磁場成分



このとき磁場の揺らぎ成分が従う方程式
誘導方程式より

$$\tau_d \frac{\partial \delta G}{\partial t} = \nabla^2 \delta G + R_m \left(-f \frac{\partial \delta S}{\partial z} \right)$$

$$\tau_d \frac{\partial \delta S}{\partial t} = \nabla^2 \delta S + R_m \left\{ -f'' \frac{\partial \delta G}{\partial z} + f \frac{\partial (\nabla^2 \delta G)}{\partial z} \right\}$$

τ_d : 磁場の減衰時間スケール
 R_m : 無次元量 $\propto B$
 f : 背景磁場の強さ

4. 境界条件と初期条件

境界条件

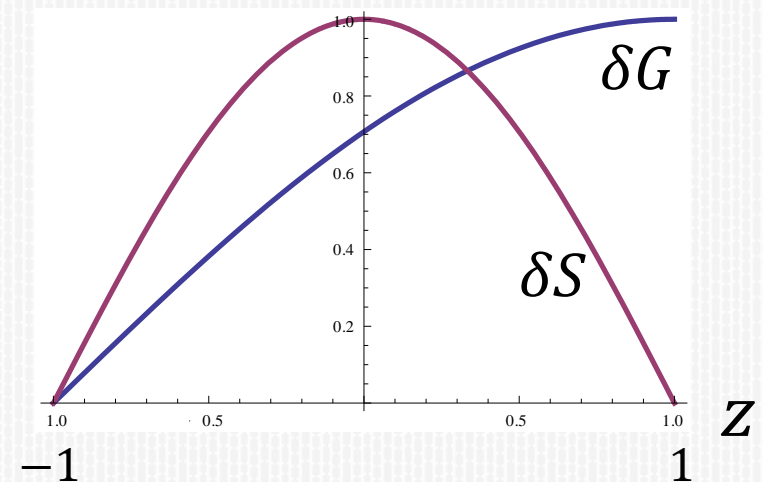
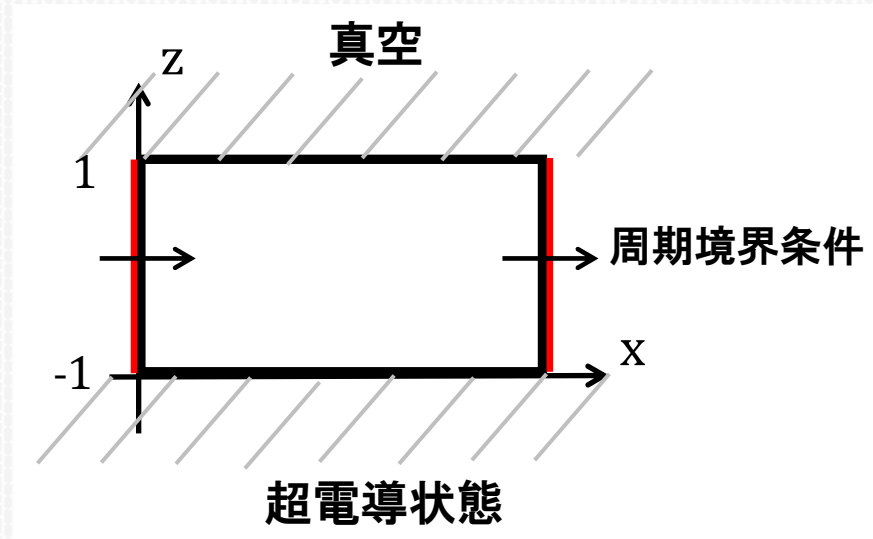
$$\delta G(-1, t) = \frac{\partial \delta G}{\partial z}(1, t) = 0$$

$$\delta S(-1, t) = \delta S(1, t) = 0$$

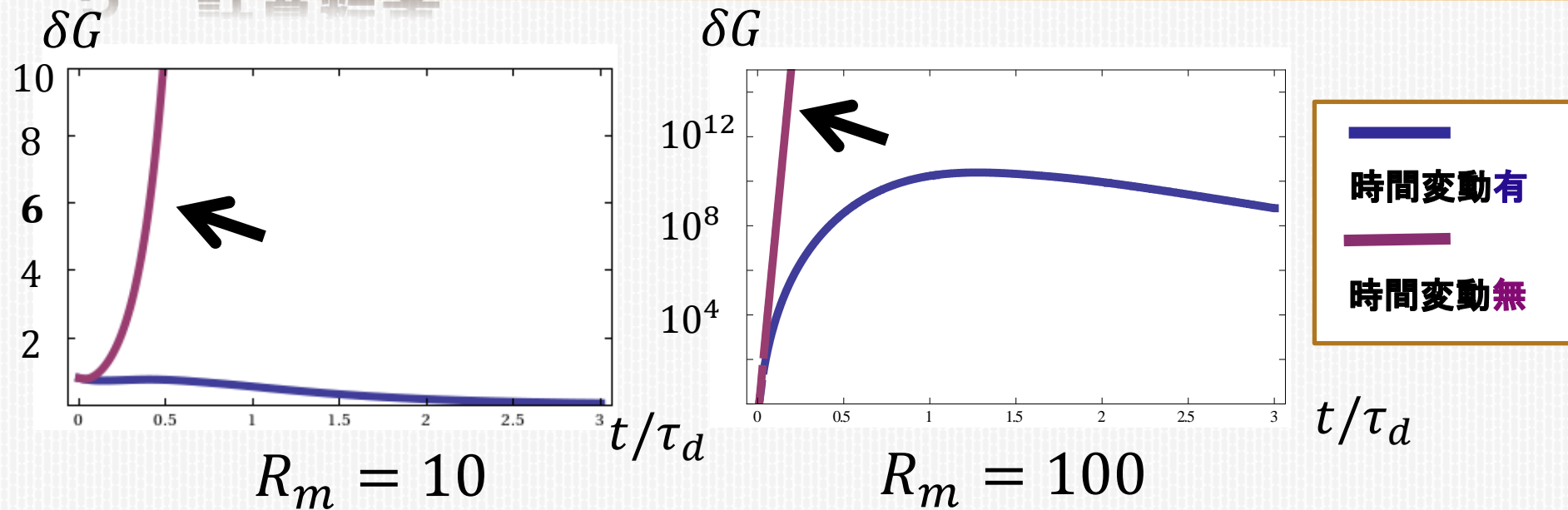
初期条件

$$\delta G(z, 0) = k \sin\left(\frac{\pi}{4}(z+1)\right)$$

$$\delta S(z, 0) = k \cos\left(\frac{\pi}{2}z\right)$$



5. 計算結果



● f が時間に依存しない場合は、時間の経過に従って δG が指数関数的に大きくなる

● $R_m (\propto B)$ が大きくなると、より速く δG が成長する

6. 背景磁場の時間変動

ホール時間スケールが長い場合、背景磁場の時間変動を考慮する必要がある

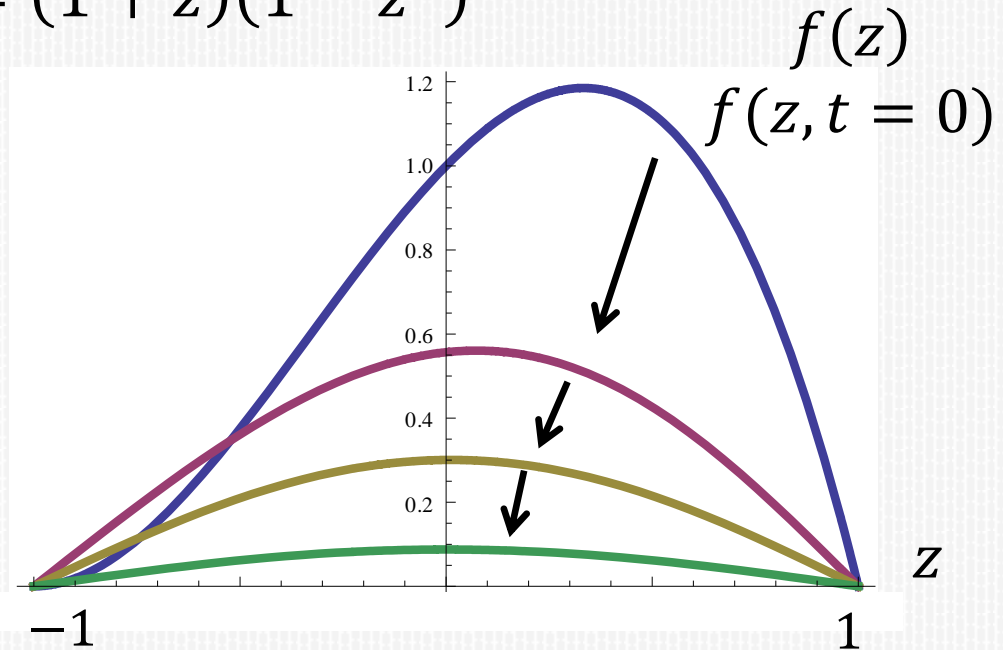
f が時間変化する場合としない場合の2通りを考える

$$f(z) = (1+z)(1-z^2)$$

$$f(z, t=0) = (1+z)(1-z^2)$$

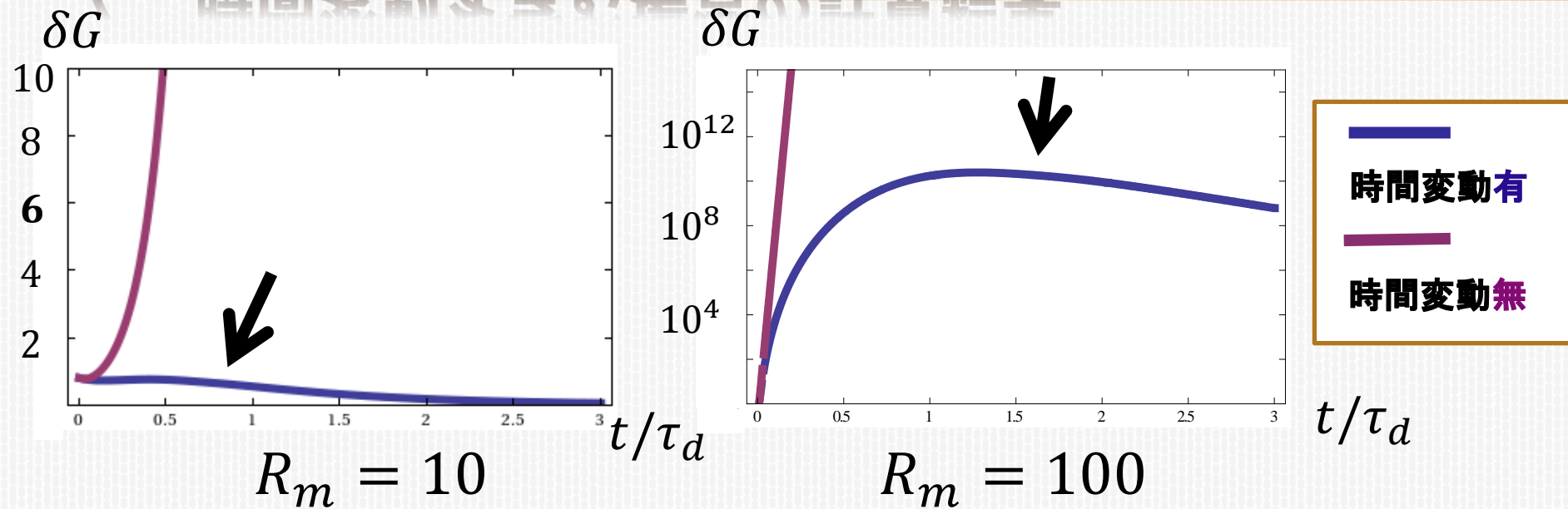
背景磁場が時間変化する
場合に従う方程式

$$\tau_d \frac{\partial}{\partial t} f(z, t) = \frac{\partial^2}{\partial z^2} f(z, t)$$



$f(z), f(z, t)$ の概形

7. 時間変動を含む場合の計算結果



- f が時間に依存する場合は δG が指数関数的に増大した後、減少に転じている
- 背景磁場の時間変動が無視できるのは、初期の時間に限られる

8. 時間変動を考慮する必要のある範囲

現在考えられている実際のマグネターの値

$$R_m = 10 \sim 100$$

$$\tau_d = 10^5 \sim 10^7 \text{ (年)}$$

$$\text{マグネターの寿命 } t_c \sim 10^5 \text{ (年)}$$

結果のグラフより背景磁場の時間変動を無視できなくなる範囲 t を考えると

$$t < 10^2 \sim 10^5 \text{ (年)} \leq t_c$$

8. まとめ

マグネター磁場の時間発展を考える場合、ホール効果が重要



- ホール効果によって磁場が不安定となり、磁場の揺らぎ成分が指数関数的に増加する
- 背景磁場が強くなるとホール項がより強く働き、磁場の増加が早くなる
- 背景磁場の時間変動を考慮すると最初は指数関数的に増加した後、徐々に減少していく