

# LoNalogy 統一草案（全面改稿版）

## LCMS基礎 + 有効理論 + 分野展開

- 目的: i (回転) と j (分離) を同格に扱う
- 方針: 基礎理論と有効理論を明確に分離

## 0. まず結論

- $i$  は位相回転の軸
- $j$  は可視/不可視分離の軸
- 実際のセクター移送は  $j$  単独ではなく結合項で起こる
- 基礎方程式は LCMS、CGL は粗視化有効方程式

# 1. 記号の固定（衝突回避）

- $\chi_i(x, t)$  : セクター分裂係数 ( $\sigma_3$  前)
- $\Gamma(x, t)$  : セクター混合係数 ( $\sigma_1$  前)
- $Y_{cal}(s)$  : 境界アドミタンス演算子
- $\Omega_\Lambda$  : 宇宙定数密度パラメータ

## 2. 内部演算子の定義（固定）

$$i^2 = -1, \quad j := \sigma_3, \quad j^2 = I$$

$$P_{\pm} = \frac{I \pm j}{2}, \quad P_{\pm}^2 = P_{\pm}, \quad P_+ P_- = 0, \quad P_+ + P_- = I$$

- 本稿では  $j$  を「数」ではなく内部2次元空間上の作用素として固定する
- $e_{\pm}$  記法は直観用の略記とし、厳密式は  $P_{\pm}$  で書く

### 3. 状態の分解

$$\psi = P_+ \psi + P_- \psi, \quad \psi_{\pm} := P_{\pm} \psi$$

二重項表示:

$$\psi = \begin{bmatrix} \psi_+ \\ \psi_- \end{bmatrix}$$

## 4. 双ボルン則と観測写像

$$p_{\pm} = \text{Tr}(P_{\pm}\rho), \quad \rho = |\psi\rangle\langle\psi|$$

可視射影:

$$p_{\text{vis}} := p_+ = \text{Tr}(P_+\rho), \quad p_+ + p_- = 1$$

## 5. LCMS (基礎理論) : 非相對論形

$$i\hbar\partial_t\psi = \left[ \hat{H}_0 I + \hbar\Gamma\sigma_1 + \hbar\Xi\sigma_3 \right] \psi$$

$$\hat{H}_0 = -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \nabla - \frac{iq}{\hbar} \mathbf{A} \right)^2 + V$$

## 6. LCMSの数学要件

$$\mathcal{H} = L^2(\Omega) \otimes \mathbb{C}^2, \quad \psi(t) \in D(\hat{H})$$

$$\hat{H} = \hat{H}^\dagger \implies \psi(t) = e^{-i\hat{H}t/\hbar}\psi(0)$$

$$\|\psi(t)\|^2 = \|\psi(0)\|^2$$

## 7. $j$ の本質（数理）

- $j = \sigma_3$  は  $Z_2$  分解の生成子
- $j$  は回転ではなく双曲的分離の軸
- $\sigma_3$  項 ( $x_i$ ) はセクター非対称を定義
- $\sigma_1$  項 ( $\Gamma$ ) がセクターを混ぜる

## 8. 連続方程式（厳密）

LCMS から厳密に:

$$\partial_t p_+ + \nabla \cdot J_+ = 2\Gamma \operatorname{Im}(\psi_+^* \psi_-)$$

$$\partial_t p_- + \nabla \cdot J_- = -2\Gamma \operatorname{Im}(\psi_+^* \psi_-)$$

## 9. 総量保存（厳密）

$$\partial_t(p_+ + p_-) + \nabla \cdot (J_+ + J_-) = 0$$

重要:

- 右辺は一般に  $p_- - p_+$  ではない
- コヒーレンス  $\text{Im}(\psi_+^* \psi_-)$  が本体

## 10. 粗視化有効式（近似）

デコヒーレンス + 時間スケール分離で近似:

$$\partial_t p_+ + \nabla \cdot J_+ = \Gamma(p_- - p_+)$$

$$\partial_t p_- + \nabla \cdot J_- = \Gamma(p_+ - p_-)$$

## 11. CGLの位置づけ

有効方程式（開放系）：

$$\partial_t \Psi = (\alpha + i\omega + j\kappa + ij\lambda) \Psi + B \nabla^2 \Psi + C |\Psi|^2 \Psi$$

- これは基礎方程式ではなく粗視化表現
- kappa は主に対角成長差（分離バイアス）

## 12. 分解で見えること

$$\partial_t \psi_{\pm} = [(\alpha \pm \kappa) + i(\omega \pm \lambda)] \psi_{\pm} + B_{\pm} \nabla^2 \psi_{\pm} + C_{\pm} |\psi_{\pm}|^2 \psi_{\pm}$$

修正点:

- kappa 単独では移送を作らない
- 移送は off-diagonal 結合起源

## 13. 標準量子の回収

条件:

1. Gamma=0
2. psi\_-(t0)=0
3. H0 Hermitian

すると:

$$i\hbar\partial_t\psi_+ = \hat{H}_0\psi_+, \quad p = |\psi_+|^2$$

## 14. 測定理論としての厳密化

可視観測は CP 写像（一般には非TP）で定義:

$$\mathcal{E}_+(\rho) = P_+ \rho P_+$$

$$p_{\text{vis}} = \text{Tr} \mathcal{E}_+(\rho) = \text{Tr}(P_+ \rho) \leq 1$$

$$\rho_+^{\text{norm}} = \frac{\mathcal{E}_+(\rho)}{p_{\text{vis}}}$$

- 全計測器は  $\sum_k \mathcal{E}_k$  が CPTP、可視チャネル  $\mathcal{E}_+$  は一般に非TP

## 15. 古典力学への接続

$$\psi_{\pm} = \sqrt{\rho_{\pm}} e^{iS_{\pm}/\hbar}$$

$$\hbar \rightarrow 0 : \partial_t S_{\pm} + H(x, \nabla S_{\pm}, t) = 0$$

- WKB/Hamilton-Jacobi 極限で整合
- Gamma は占有再配分として現れる

## 16. 熱力学・統計（最小）

空間無視の交換系:

$$\dot{p}_+ = \Gamma(p_- - p_+), \quad \dot{p}_- = \Gamma(p_+ - p_-)$$

$$S = -(p_+ \ln p_+ + p_- \ln p_-), \quad \dot{S} \geq 0$$

## 17. 熱力学の数学条件

- 2状態マルコフ過程 (Metzler, 行和0)
- 定常分布  $p_i$  に対して

$$D_{\text{KL}}(p\|\pi) \text{ 単調減少}$$

- 詳細釣り合い条件を満たす設計が可能

## 18. 電磁気との接続

最小結合:

$$\nabla \rightarrow \nabla - \frac{i}{\hbar} Q \mathbf{A}, \quad \partial_t \rightarrow \partial_t + \frac{i}{\hbar} Q \phi, \quad Q = \begin{bmatrix} q_+ & 0 \\ 0 & q_- \end{bmatrix}$$

- ただし `Gamma sigma_1` 混合と同時に使う場合はゲージ整合条件が必要

## 19. 電磁気の設計分岐

直接混合

$$H_{\text{mix}} = \hbar\Gamma\sigma_1$$

を採ると、 $[Q, \sigma_1] \neq 0$  なら  $U(1)$  が壊れる。

$$[Q, \sigma_1] = i(q_+ - q_-)\sigma_2$$

したがって基礎理論での整合条件は次のいずれか:

1.  $q_+ = q_-$  (同電荷で直接混合)
2. 混合を媒介場で実装 (下式)
3.  $q_- \approx 0$  は有効理論近似として扱う

閉体系基本条件:

$$\partial_\mu J_{\text{tot}}^\mu = 0$$

## 20. 相対論版 LCMS

$$(i\hbar c \gamma^\mu D_\mu - mc^2) \psi - \hbar c \Gamma(\Theta) \sigma_1 \psi - \hbar c (\partial_\mu \Theta) \gamma^\mu \sigma_3 \psi = 0$$

$$D_\mu = \partial_\mu + \frac{i}{\hbar} q A_\mu$$

- 上式は  $q_+ = q_- = q$  を採る基礎形
- 異電荷混合は媒介場実装へ分離する

## 21. 相対論の作用原理

$$\mathcal{L} = \bar{\psi}(i\hbar c\gamma^\mu D_\mu - mc^2)\psi - \hbar c \Gamma \bar{\psi}\sigma_1\psi - \hbar c (\partial_\mu\Theta)\bar{\psi}\gamma^\mu\sigma_3\psi + \frac{f^2}{2}\partial_\mu\Theta\partial^\mu\Theta - U(\Theta)$$

異電荷混合の代表:

$$\mathcal{L}_{\text{mix}} = y S \bar{\psi}_+ \psi_- + \text{h.c.}, \quad q_S = q_+ - q_-$$

## 22. 相対論での実務条件

- Lorentz 共変
- 因果性
- 有効化時の完全正值 (GKSL)
- 局所性条件 (超光速信号回避)

## 23. 宇宙論（背景）

$$3M_{\text{Pl}}^2 H^2 = \rho_r + \rho_\Lambda + \rho_+ + \rho_- + \rho_\Theta$$

$$\dot{\rho}_+ + 3H(1+w_+)\rho_+ = +Q, \quad \dot{\rho}_- + 3H(1+w_-)\rho_- = -Q$$

## 24. 宇宙論（共変保存）

$$\nabla_\mu T_{(+)}^{\mu\nu} = Q^\nu, \quad \nabla_\mu T_{(-)}^{\mu\nu} = -Q^\nu$$

$$\nabla_\mu (T_{(+)}^{\mu\nu} + T_{(-)}^{\mu\nu}) = 0$$

FRW では通常  $Q^{\nu} u_{\nu} = Q u^{\nu}$  を採用。

## 25. 宇宙論（摂動）

最小拡張:

$$\dot{\delta}_i + (1 + w_i)(\theta_i - 3\dot{\Phi}) + 3H(c_{s,i}^2 - w_i)\delta_i = \frac{\delta Q_i}{\rho_i} - \frac{Q_i}{\rho_i}\delta_i$$

`H(z)` と `f\sigma_8` 同時適合には `Q` と `delta_Q` の整合実装が必須。

## 26. 素粒子論（最小）

$$\mathcal{L} = \mathcal{L}_{\text{SM}} + \bar{\psi}(i\gamma^\mu \partial_\mu - M)\psi - \Gamma \bar{\psi}\sigma_1\psi + \mathcal{L}_{\text{portal}}^{\text{baseline}}$$

## 27. 素粒子論（ベースライン固定）

自由度过多を避けるため、まず1本に固定：

$$\mathcal{L}_{\text{portal}}^{\text{baseline}} = \lambda_{HS} |H|^2 |S|^2$$

拡張（別解析）：

- kinetic mixing
- neutrino portal

## 28. 素粒子論（制約）

- anomaly cancellation (ベクトルライク配置)
- collider / direct / indirect constraints
- 暗黒安定性 (対称性 or 凍結機構)

## 29. 弦理論接続（条件付き）

$$N_{\text{gen}} = |I_{ab}|, \quad I_{ab} = \prod_i (n_a^i m_b^i - m_a^i n_b^i)$$

$$\sum_x x_x N_x B_x^I = 0 \ (\forall I)$$

## 30. 弦理論接続 (整合制約)

$$\sum_a N_a ([\Pi_a] + [\Pi_{a'}]) - 4[\Pi_{O6}] = 0$$

$$\sum_a N_a [\Pi_a] \cdot [\Pi_{\text{probe}}] \equiv 0 \pmod{2}$$

## 31. 弦理論主張のスコープ

- 一般定理を主張しない
- 特定コンパクト化クラスでの実現可能性を主張
- 「3世代必然化」は条件付き命題として扱う

## 32. 逆問題・境界理論

$$I(s) = \mathcal{Y}(s)V(s) + I_0(s)$$

$$Z_{\text{th}}(s) = \mathcal{Y}(s)^{-1}, \quad V_{\text{th}}(s) = \mathcal{Y}(s)^{-1}I_0(s)$$

### 33. 二層境界演算子

$$\begin{bmatrix} I_+ \\ I_- \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \gamma_{++} & \gamma_{+-} \\ \gamma_{-+} & \gamma_{--} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} V_+ \\ V_- \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} I_{0+} \\ I_{0-} \end{bmatrix}$$

## 34. 可視有効応答

$$\gamma_{\text{eff}} = \gamma_{++} - \gamma_{+-}\gamma_{--}^{-1}\gamma_{-+}$$

- 不可視情報は可視応答へ混入
- 逆散乱で推定可能

## 35. 逆問題の数学条件

- 正実性（受動性）
- 解析性（因果性, Kramers-Kronig）
- 一意性・安定性（測定配置依存）

## 36. どこまで確立したか

確立寄り:

- 二重項 + 射影 + 交換の骨格
- LCMS（基礎） / CGL（有効）の分離
- 分野展開テンプレの統一

## 37. 未完の核心

1.  $Q$ ,  $\delta Q$  を含む宇宙論同時フィット
2. 3世代必然化の完全証明 ( $g=1, 2$  排除)
3. 境界逆問題の実験プロトタイプ

## 38. 分野展開テンプレ (実装規約)

1. 状態空間
2. 閉体系力学
3. 観測写像
4. 有効化 (必要時)
5. 検証量

この順で書けば、分野間で式の互換性を維持できる。

## 39. 研究計画

Phase A: 厳密化 (well-posedness, 近似条件)

Phase B: 分野別拘束 (宇宙論, QFT, 逆問題)

Phase C: 外挿予言で検証

## 40. 抽象 Thevenin 定理 (演算子版)

境界状態空間を  $\mathcal{U}$  とし、入出力を

$V, I \in \mathcal{U}$  とする。

自然界の等価関係:

$$I = \mathcal{Y}(s)V + I_0(s)$$

ここで  $\mathcal{Y}(s) : \mathcal{U} \rightarrow \mathcal{U}$  が可逆なら

$$V = V_{\text{th}}(s) - Z_{\text{th}}(s)I$$

$$Z_{\text{th}}(s) = \mathcal{Y}(s)^{-1}, \quad V_{\text{th}}(s) = \mathcal{Y}(s)^{-1}I_0(s)$$

これは有限次元回路の Thevenin/Norton を  
無限次元境界演算子へ拡張した形。

## 41. ラプラス変換の意味 (抽象系)

状態空間表現:

$$\dot{x} = Ax + Bu, \quad y = Cx + Du$$

ラプラス像:

$$Y(s) = H(s)U(s), \quad H(s) = C(sI - A)^{-1}B + D$$

意義:

- 時間領域の畳み込みを代数積へ変換
- 極/零点で安定性・共振・減衰を分類
- 逆問題で同定対象を  $H(s)$  /  $Y_{cal}(s)$  に圧縮

## 42. 受動性・因果性（境界理論）

受動系の要件（周波数応答）：

$$\operatorname{Re} \langle V, \mathcal{Y}(i\omega) V \rangle \geq 0$$

解析性：

- $\mathcal{Y}(s)$  は  $\operatorname{Re}(s) > 0$  で解析
- Kramers-Kronig により実部/虚部が結合

これを満たすと、抽象回路としての物理整合が取れる。

## 43. 古典力学（詳細）

WKB だけでなく、正準構造で書く：

$$\dot{q}_\pm = \frac{\partial H_\pm}{\partial p_\pm}, \quad \dot{p}_\pm = -\frac{\partial H_\pm}{\partial q_\pm}$$

交換を加えた有効力学：

$$\dot{n}_\pm = \pm \Gamma(n_\mp - n_\pm)$$

ここで  $n_\pm$  はセクター占有。

軌道（力学）と占有（可視性）を分離記述できる。

## 44. 熱力学・統計（詳細）

局所平衡近似では、自由エネルギー汎関数

$\mathcal{F}[p_+, p_-]$  を導入して

$$\partial_t p_i = \nabla \cdot \left( M_i \nabla \frac{\delta \mathcal{F}}{\delta p_i} \right) + R_i$$

$$R_+ = \Gamma(p_- - p_+), \quad R_- = -R_+$$

すると

$$\frac{d\mathcal{F}}{dt} \leq 0$$

を構成しやすく、散逸系として厳密化できる。

## 45. 量子（詳細）

可視は部分トレースではなく可視操作で定義:

$$\rho_+^u := \mathcal{E}_+(\rho) = P_+ \rho P_+$$

$$p_{\text{vis}} = \text{Tr } \rho_+^u, \quad \rho_+^{\text{norm}} = \rho_+^u / p_{\text{vis}}$$

有効時間発展は（条件付きで）GKSL:

$$\dot{\rho}_{\text{vis}} = -\frac{i}{\hbar} [H_{\text{eff}}, \rho_{\text{vis}}] + \sum_k \left( L_k \rho_{\text{vis}} L_k^\dagger - \frac{1}{2} \{ L_k^\dagger L_k, \rho_{\text{vis}} \} \right)$$

## 46. 電磁気（詳細）

Maxwell の境界写像 (DtN) として:

$$I_t = \mathcal{Y}_{\text{EM}}(s)V_t$$

LoNalogy 二層化:

$$\mathcal{Y}_{\text{EM}} = \begin{bmatrix} \gamma_{++} & \gamma_{+-} \\ \gamma_{-+} & \gamma_{--} \end{bmatrix}$$

測定は  $I_+, V_+$  のみでも  
 $\gamma_{+-}\gamma_{--}^{-1}\gamma_{-+}$  を通じて  
不可視構造が推定できる。

## 47. 相対論（詳細）

重力を含めると

$$G_{\mu\nu} = 8\pi G \left( T_{\mu\nu}^{(+)} + T_{\mu\nu}^{(-)} + T_{\mu\nu}^{(\Theta)} \right)$$

交換は共変に

$$\nabla_\mu T_{(\pm)}^{\mu\nu} = \pm Q^\nu$$

で与える。

背景だけでなく摂動でも同じ  $Q^\nu$  分解を使うのが一貫的。

## 48. 宇宙論（詳細）

線形成長の代表形:

$$\ddot{\delta}_m + 2H\dot{\delta}_m - 4\pi G_{\text{eff}}\rho_m\delta_m = S_Q$$

観測量:

- 背景:  $H(z)$
- 成長:  $f\sigma_8(z)$
- 弱レンズ:  $S_8$

要件:

- 同一パラメータで3系統同時に再現
- 片方だけ合わせる自由度は許容しない

## 49. 素粒子論（詳細）

基礎検証フロー:

1. ポータルを1本固定
2. RG で摂動論的一貫性確認
3. 真空安定性・ユニタリティ境界を確認
4. 実験拘束（LHC/直接検出/間接検出）と同時評価

理論の強さは「最小自由度で生き残るか」で決まる。

## 50. 弦理論（詳細）

実装手順:

1. コンパクト化クラス固定
2. 交差数で世代を計算
3. タドポール/K理論/Yukawa選択則を同時適用
4. 余剰U(1)の質量化を確認

最終的には、整数制約問題として

$g=1, 2$  が排除されるかを機械的に判定する。

## 51. 逆問題工学（詳細）

multi-static データ:

$$d(r, s, \omega) \longrightarrow \mathcal{Y}_{\text{eff}}(i\omega)$$

推定対象:

- 混合項  $\mathcal{Y}_{+-}, \mathcal{Y}_{-+}$
- 不可視側  $\mathcal{Y}_{--}$  の有効寄与

これが「見えない自由度を設計変数にする」核心。

## 52. どこまでが理論、どこからが仮説か

理論コア（高信頼）：

- LCMS 閉体系
- 射影観測
- 有効化 (GKSL)
- 境界演算子同定

仮説コア（要検証）：

- 具体的な  $Q^\nu$  形
- 弦埋め込みでの 3世代必然化
- 宇宙データ同時適合の優位性

## 53. プラトン・イデア論の数式対応

LoNalogy の対応は次で固定できる:

- イデア界（全体）: 全状態  $\rho \in \mathcal{B}(\mathcal{H})$
- 現象界（可視）: 可視操作  $\mathcal{E}_+$
- 洞窟の壁: 情報圧縮写像  $\rho \mapsto \rho_+^u$

数式的には

$$\rho_+^u = \mathcal{E}_+(\rho) = P_+ \rho P_+, \quad \rho_+^{\text{norm}} = \rho_+^u / \text{Tr}(\rho_+^u)$$

で「全体」と「見える像」を分離できる。

## 54. 哲学対応の物理的意味

- 全体保存はイデア側で成立
- 観測欠損は現象側で発生
- $\sum p_{\text{visible}} < 1$  は矛盾ではなく射影効果

$$\text{Tr}(\rho) = 1, \quad p_{\text{vis}} = \text{Tr}(P_+ \rho) \leq 1$$

ここでの差分は「未観測自由度の重み」。

## 55. 木村理論との接続（逆散乱）

狙い:

- 可視の境界散乱データから
- 不可視セクターの有効寄与を推定

観測データ (multi-static) :

$$d(r, s, \omega) \longrightarrow \mathcal{Y}_{\text{eff}}(i\omega)$$

これを逆問題として解き、内部の有効媒質/散乱核を復元する。

## 56. p- 推定の数理フロー

可視-不可視の消去で自己エネルギー核が出る:

$$\Sigma(E) = H_{+-}(E - H_{--})^{-1}H_{-+}$$

可視側有効演算子:

$$\mathcal{Y}_{\text{eff}} = \mathcal{Y}_{++} - \mathcal{Y}_{+-}\mathcal{Y}_{--}^{-1}\mathcal{Y}_{-+}$$

つまり、p- 世界は直接観測不能でも

$\Sigma(E) / \mathcal{Y}_{\text{eff}}$  を通して間接推定できる。

## 57. p- で何が復元できるか

直接復元が難しいもの:

- 全位相情報 (ゲージ不定性)

比較的復元しやすいもの:

- スペクトル密度
- 有効結合強度分布
- 占有重み (低次モーメント)

実務上は「完全再構成」より  
「識別可能な統計量の推定」が現実的。

## 58. 木村理論を使うと何が進むか

1. 境界データから不可視寄与を定量化
2. p- を"ノイズ"でなく推定対象に昇格
3. LoNalogy の射影構造に実験接点を作る

これにより、

「イデア界は数式だけの仮定」から  
「境界データで拘束可能な仮説」へ進む。

## 59. 哲学命題の科学化条件

古典哲学の論点を工学的に言い換えると:

- 直接認知不能でも
- 観測可能量に一意な痕跡を残すなら
- 反証可能な科学命題にできる

LoNalogy ではその痕跡が

$\mathcal{Y}_{\text{eff}}$  や  $\Sigma(E)$  に対応する。

## 60. 位置づけ（哲学と科学の接続）

- 哲学: 「見える世界は全体の像にすぎない」
- 科学: 像から逆写像を推定して全体を拘束する

したがって本理論の主張は:

不可視  $\not\Rightarrow$  不可知

条件はただ一つ:

[

\text{境界データから識別可能であること}

]

## 61. GPT-5.2 グルーオン結果との接続 (2026-02)

- 対象: [arXiv:2602.12176](#)
- 主張（論文側）: half-collinear 領域で single-minus tree amplitude が非零
- 値域:

$$A_n(1^-, 2^+, \dots, n^+) \Big|_{\text{half-coll}} \in \{0, +1, -1\}$$

- 本節の立場: LoNalogy からの「再解釈」と「適用条件の整理」

## 62. 散乱振幅の最小比較

既知 (MHV, 2 minus) :

$$A_n^{\text{MHV}} = \frac{\langle ij \rangle^4}{\langle 12 \rangle \langle 23 \rangle \cdots \langle n1 \rangle}$$

今回 (single-minus, half-collinear) :

$$A_n \in \{0, +1, -1\}, \quad \text{piecewise constant}$$

- 同じ Yang-Mills 内で「連續有理関数」型と「離散符号」型が共存

## 63. 接続1: $j = \sigma_3$ と離散値

既存定義:

$$j := \sigma_3, \quad j^2 = I, \quad P_{\pm} = \frac{I \pm j}{2}$$

固有値:

$$\text{spec}(j) = \{+1, -1\}$$

可視射影での離散化:

$$\langle j \rangle_{\rho} = \text{Tr}(j\rho) = p_+ - p_- \in [-1, 1]$$

- 極限チャネルでは  $\langle j \rangle_{\rho} \rightarrow \pm 1$ 、完全抑制で 0
- よって  $\{0, \pm 1\}$  は  $P_{\pm}$  構造と整合

## 64. 接続2: half-collinear を射影縮退として見る

通常:

$$P_+ P_- = 0$$

half-collinear の整列 (例:  $|i\rangle \propto |j\rangle$ ) では、  
有効理論側で射影の分離が弱まり、可視側に混合漏れが出る:

$$\rho_+^u = P_+ \rho P_+, \quad \delta \rho_+^u \sim P_+ \rho P_- + P_- \rho P_+$$

連続方程式のコヒーレンス項:

$$\partial_t p_+ + \nabla \cdot J_+ = 2\Gamma \operatorname{Im}(\psi_+^* \psi_-)$$

- 非零 single-minus はこの混合寄与が可視化されたケースとして解釈可能

## 65. 接続3: CGL での位相凍結と $j$ 支配

有効式:

$$\partial_t \Psi = (\alpha + i\omega + j\kappa + ij\lambda)\Psi + B\nabla^2\Psi + C|\Psi|^2\Psi$$

half-collinear を

「回転自由度の凍結 ( $i\omega$  有効低下) + 分離軸の顕在化 ( $j\kappa$  優勢)」とみなすと、振幅は区分定数化しやすい:

$$\Psi \xrightarrow[\omega_{\text{eff}} \rightarrow 0]{} \exp((\alpha + j\kappa)t)\Psi_0$$

- 連續位相干渉より、セクター選択の離散性が前面化

## 66. 接続4: 伝搬 (i) / 選択 (j) の二重性

- i - 主導領域: 波動的伝搬・干渉 (連続)
- j - 主導領域: セクター選択・符号化 (離散)

概念図式:

$$\text{MHV} \leftrightarrow i\text{-dominant}, \quad \text{single-minus (half-coll)} \leftrightarrow j\text{-dominant}$$

- 新しい相互作用を追加せず、同一理論内の有効支配軸の違いとして整理

## 67. 接続5: Burgers 示唆と Madelung 経路

既存経路:

$$\psi_{\pm} = \sqrt{\rho_{\pm}} e^{iS_{\pm}/\hbar} \implies \text{流体型方程式}$$

1次元・粘性近似で:

$$\partial_t u + u \partial_x u = \nu \partial_x^2 u$$

- 論文の Burgers 関連示唆は、  
LoNalogy の 「振幅方程式 → Madelung → 流体」 連結と整合

## 68. 接続6: 重力子拡張との整合的見取り図

既存重力側:

$$G_{\mu\nu} = 8\pi G \left( T_{\mu\nu}^{(+)} + T_{\mu\nu}^{(-)} + T_{\mu\nu}^{(\Theta)} \right)$$

振幅側での期待:

$$\mathcal{M}_n \sim (A_n)^2 \quad (\text{KLT 型関係の文脈})$$

- グルーオン側の half-collinear 非零が重力側へ写る可能性は自然
- ただしここは「作業仮説」。実際のヘリシティ・境界条件で要検証

## 69. 方法論的位置づけと検証項目

方法論の相補性:

- GPT-5.2: 帰納（小  $n$  計算から一般式の発見）
- LoNalogy: 演繹（ $j = \sigma_3$ ,  $P_{\pm}$ , 混合項から構造説明）

検証可能な作業項目:

1. half-collinear 条件のもとで  $\Gamma$  と符号領域 (chamber) の対応を明示化
  2.  $\mathcal{Y}_{\text{eff}}$  側に符号関数積の痕跡が出るかを逆問題で検定
  3. 重力子拡張で  $\{0, \pm 1\}$  構造がどこまで保持されるかを確認
- 立場: 「予言」ではなく「既報結果を統一枠で説明する再記述」

## 70. 経路積分の二重構造 (LoNalogy的再記述)

標準形:

$$Z_{\text{std}} = \int \mathcal{D}\phi e^{iS[\phi]}$$

熱統計を扱う際は通常 Euclid 化 (Wick 回転) :

$$Z_{\text{thermal}} = \int \mathcal{D}\phi e^{-S_E[\phi]}$$

LoNalogy 的には、生成汎関数を  
最初から二項で分ける作法を探る:

$$Z_{\text{LoNA}} = \int \mathcal{D}\phi \exp(iS_U[\phi] - S_D[\phi])$$

- $iS_U$ : ユニタリ位相寄与

## 71. LCMS との対応: 「Wick回転不要」 の意味

LCMS (既存スライド5) :

$$i\hbar\partial_t\psi = \left[ \hat{H}_0 I + \hbar\Gamma\sigma_1 + \hbar\Xi\sigma_3 \right] \psi$$

対応づけ:

$$\hat{H}_0 \Rightarrow S_U, \quad (\Gamma\sigma_1 + \Xi\sigma_3) \Rightarrow S_D$$

この整理では、

「量子的振動」と「熱力学的選択」を  
同一時間記述の中で分離管理できる。

注意:

- ここでの「Wick回転不要」は理論整理上の主張
- 厳密同値性はモデルごとの well-posedness/GKSL 条件で要確認

## 72. 振幅の二重構造（支配項による相分け）

LoNology 的な整理:

領域	支配項	振幅の性質	代表形
一般運動量領域	$iS_U$	連続・有理関数型	Parke-Taylor (MHV)
half-collinear	$-S_D$	離散・整数値型	$A_n \in \{0, \pm 1\}$

要点:

同一  $Z_{\text{LoNA}}$  で支配項が切り替わると、振幅の型も切り替わる

- single-minus 非零を「射影/選択項の顕在化」として読む立場
- 過大主張を避け、既報結果の再解釈として運用する

## 73. 閉系/開放系の分離 (SK形式)

補強点:

- 閉系 LCMS (ユニタリ) と開放系有効化 (散逸) を明示的に分離する

閉時間経路 (Schwinger-Keldysh) で:

$$Z_{\text{SK}} = \int \mathcal{D}\phi_+ \mathcal{D}\phi_- \exp(iS[\phi_+] - iS[\phi_-] - \Phi[\phi_+, \phi_-])$$

$$\Phi = 0 \Rightarrow \text{閉系ユニタリ}, \quad \text{Re } \Phi \geq 0 \Rightarrow \text{有効散逸}$$

- $iS_U - S_D$  は上式の有効記法として位置づける
- これにより「ノルム保存」と「選択/散逸」を同一文書内で矛盾なく併記できる

## 74. chamber 構造の明示 (half-collinear)

half-collinear 近傍で、運動量空間を符号壁で分割:

$$\mathcal{C}_\eta = \{p \mid \operatorname{sgn}(f_a(p)) = \eta_a, \eta_a \in \{\pm 1\}\}$$

チャンバー符号:

$$\chi(p) := \prod_a \operatorname{sgn}(f_a(p))$$

再記述（有効理論レベル）：

$$A_n^{(1^-)}(p) \Big|_{\text{half-coll}} \in \{0, \chi(p)\} \subset \{0, +1, -1\}$$

- 値の飛びは壁  $f_a(p) = 0$  の通過で起きる
- 「離散値」はチャンバーフィルタの結果として記述可能

## 75. 支配指標と反証可能予測

支配指標（定義例）：

$$R_j(p) := \frac{\|S_D(p)\|}{\|S_U(p)\| + \varepsilon}$$

解釈：

- $R_j(p) \ll 1$ : i-dominant (連續・有理関数型)
- $R_j(p) \gg 1$ : j-dominant (離散・符号型)

予測（検証可能命題）：

1. wall crossing  $f_a = 0$  で振幅符号が不連続ジャンプする
2. jump 点は  $\Gamma, \Xi$  に依存して系統的に移動する
3. 同一パラメータで MHV 側連続応答と single-minus 側離散応答を同時再現できる

## 76. 情報幾何補論: $\tanh$ セクターの Fisher 計量

双ボルン則を

$$p_+(\theta) = \frac{1 + \tanh \theta}{2}, \quad p_-(\theta) = \frac{1 - \tanh \theta}{2}$$

とおく (Bernoulli族)。

$$g_{\theta\theta} = \frac{1}{p_+ p_-} \left( \frac{dp_+}{d\theta} \right)^2 = \operatorname{sech}^2 \theta$$

- $\theta = 0$  で感度最大
- $|\theta| \rightarrow \infty$  で感度ゼロ (純粹セクター極限)

## 77. 測地距離と Gudermannian ( $i / j$ 橋渡し)

1次元計量なので線素は

$$ds = \sqrt{g_{\theta\theta}} d\theta = \operatorname{sech} \theta d\theta$$

したがって測地距離座標は

$$s(\theta) = \int \operatorname{sech} \theta d\theta = \operatorname{gd}(\theta)$$

恒等式:

$$\sin(\operatorname{gd} \theta) = \tanh \theta, \quad \cos(\operatorname{gd} \theta) = \operatorname{sech} \theta$$

- $j$  軸 (双曲) と  $i$  軸 (円関数) を結ぶ座標変換が Fisher 幾何から自動で出る

## 78. 熱力学 Legendre 構造 (同一座標)

2状態分配関数を

$$Z(\theta) = 2 \cosh \theta$$

とすると ( $\theta = \beta \Delta E / 2$  の同定) :

$$F(\theta) = -k_B T \ln(2 \cosh \theta)$$

$$S(\theta) = k_B [\ln(2 \cosh \theta) - \theta \tanh \theta]$$

- 同じ  $\theta$  で占有比・情報幾何・熱力学が整列する
- i/j 同格性は追加仮定でなく、最小モデルの幾何学的帰結として整理可能

## 79. 帰結1: 波粒相補性 (Englert型)

識別可能度と可視度を

$$D := |p_+ - p_-| = |\tanh \theta|$$

$$V := 2\sqrt{p_+ p_-} |\gamma| = \operatorname{sech} \theta |\gamma|$$

$(\gamma = \langle \psi_+ | \psi_- \rangle / \sqrt{p_+ p_-})$  とおくと、  
 $|\gamma| \leq 1$  より

$$D^2 + V^2 = \tanh^2 \theta + \operatorname{sech}^2 \theta |\gamma|^2 \leq 1$$

- 等号は純粹状態極限
- $\theta$  が「識別」と「干渉」のトレードを一座標で制御する

## 80. 帰結2: Z\_2 破れとドメインウォール

空間依存を入れた自由エネルギー:

$$\mathcal{F}[\theta] = \int \left[ \frac{\kappa}{2} (\nabla \theta)^2 + U(\theta) \right] dx$$

$U(\theta) = U(-\theta)$  の二重井戸型で真空  $\pm \theta_0$  を持つと、

1次元静的解として

$$\theta(x) = \theta_0 \tanh\left(\frac{x - x_0}{\xi}\right)$$

- 可視/不可視セクター境界を  $\tanh$  欠陥として表現可能
- 宇宙論側では「境界層」の有効記述として読む

## 81. 帰結3: Lee-Yang 零点 (最小2状態モデル)

$$Z(\theta) = 2 \cosh \theta$$

の零点は

$$\theta_n = i\pi \left( n + \frac{1}{2} \right), \quad n \in \mathbb{Z}$$

- 零点列は虚軸上 (複素  $\theta$  平面)
- 実  $\theta$  軸 ( $j$  側) では滑らか、虚軸 ( $i$  側) で臨界情報が現れる
- 「 $i/j$  の区別」と「相転移解析の複素構造」が同座標で接続される

## 82. 帰結4: 測定ダイナミクスは GKSL 極限で回収

Lindblad 演算子を

$$L = \sqrt{\gamma_m} P_+$$

と置くと

$$\dot{\rho} = -\frac{i}{\hbar}[H, \rho] + \gamma_m \left( P_+ \rho P_+ - \frac{1}{2} \{P_+, \rho\} \right)$$

- 連続測定の標準形と同型
- $\gamma_m \rightarrow \infty$  で射影測定極限（強測定）
- 「崩壊」を外生仮定でなく、結合強度極限として整理できる

## 83. 帰結5: 可視チャネル容量の $\theta$ 依存

可視2値チャネルの容量 (nats) を

$$C(\theta) = \ln 2 - H_b(p_+)$$

$$H_b(p_+) = -p_+ \ln p_+ - p_- \ln p_-$$

とおくと

$$C(\theta) = \ln 2 - \frac{S(\theta)}{k_B}$$

- $\theta = 0$  で  $C = 0$  (最大不確実)
- $|\theta| \rightarrow \infty$  で  $C \rightarrow \ln 2$  (最大識別)

## 84. まとめ: 「 $\theta$ 座標の自動帰結」

帰結	既知枠組み	LoNalogyでの読み替え
$D^2 + V^2 \leq 1$	波粒相補性	セクター識別/干渉の一 $\theta$ 座標制御
tanh ドメイン壁	Ginzburg-Landau	可視/不可視境界の有効欠陥
Lee-Yang 零点	統計力学	i / j 軸の役割分担
GKSL 測定極限	量子軌道	$\Gamma$ 強結合としての測定
$C(\theta)$	Shannon/Holevo 的容量	セクター偏りと情報容量の直結

- 位置づけ: 追加公理ではなく、既存骨格 (LCMS + 射影) からの展開

## 85. RH 接続の最小整理（作業仮説）

ゼータ関数は形式的に

$$\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} n^{-s} = \sum_n e^{-s \ln n}$$

と書けるため、分配関数型の読み替えを持つ。

完備化ゼータの関数等式:

$$\xi(s) = \xi(1 - s)$$

は  $s \leftrightarrow 1 - s$  の  $Z_2$  対称。

LoNalogy 側では  $j=\sigma_3$  による反射対称と同型に扱える。

## 86. 候補ハミルトニアン (LCMS 拡張)

候補（自己隨伴構造を持つブロック形）：

$$\hat{H}_\star = \begin{bmatrix} 0 & \hat{D}^\dagger \\ \hat{D} & 0 \end{bmatrix}, \quad \hat{D} = \hat{H}_{\text{BK}} + i M(\hat{y})$$

$$\hat{H}_{\text{BK}} = -i \left( \partial_y + \frac{1}{2} \right), \quad y = \ln x$$

等価に

$$\hat{H}_\star = \sigma_1 \otimes \hat{H}_{\text{BK}} + \sigma_2 \otimes M(\hat{y})$$

- $\chi_{i=0}$  (対称) で、混合は  $\sigma_1/\sigma_2$  経由

## 87. $\sigma_1$ 混合での $\theta = 0$ 拘束 (非零固有値)

固有方程式:

$$\hat{D}\psi_+ = E\psi_-, \quad \hat{D}^\dagger\psi_- = E\psi_+$$

$E \in \mathbb{R}, E \neq 0$  のとき

$$E\|\psi_-\|^2 = \langle\psi_-|\hat{D}|\psi_+\rangle, \quad E\|\psi_+\|^2 = \langle\psi_+|\hat{D}^\dagger|\psi_-\rangle$$

右辺は共役対なので

$$\|\psi_+\| = \|\psi_-\| \Rightarrow p_+ = p_- = \frac{1}{2} \Rightarrow \theta = 0$$

- したがって混合ブロックの非零固有状態は臨界面に束縛される

## 88. RH との対応で残るギャップ（核心）

必要十分なのは次の同一視:

$$\det_{\zeta}(E - \hat{H}_{\star}) \propto \Xi\left(\frac{1}{2} + iE\right)$$

未解決点:

1. スペクトル行列式と  $\Xi$  の厳密同一性
  2. 自己随伴拡張（境界条件）の一意固定
  3.  $\Gamma$  因子を含む無限遠正則化の整合
- 現段階の位置づけ: 「構造的一貫性は強いが、証明は未完」

## 89. 次の実装ステップ (数値検証系)

有限素数で切った有効質量項:

$$M_P(y) = M_\infty(y) + \sum_{p \leq P} \sum_{k \leq K} \frac{c_{p,k}}{p^{k/2}} \cos(k(\log p) y + \phi_{p,k})$$

で  $\hat{H}_\star(P, K)$  を構成し、以下を検証:

1. 固有状態での  $p_+ - p_- \rightarrow 0$  (臨界面拘束)
  2. スペクトル統計が既知零点統計に近づくか
  3. 境界条件変更に対する頑健性
- これは RH の「証明」ではなく、構造仮説の反証可能テストとして実施する

## 90. ミレニアム7問題への言及（概念レベル）

本節は 統一的な見取り図 の提示であり、  
証明主張ではない。

対象 (Clay Millennium, 2000) :

1. Poincare (解決済み)
2. Riemann Hypothesis
3. Yang-Mills Mass Gap
4. Navier-Stokes 3D
5. P vs NP
6. Hodge Conjecture
7. Birch-Swinnerton-Dyer

- LoNalogy側では「 $\theta$  の挙動と  $\sigma_1$  混合」を共通言語として比較する

# 91.7問題の LoNalogy 対応表（作業仮説）

問題	現状	LoNalogyでの概念対応
Poincare	✓ 解決済み	曲率流でのセクター再配分（再解釈）
RH	未解決	$\sigma_1$ 混合による $\theta=0$ 束縛（候補）
YM	未解決	非可換混合強度 $\Gamma$ と質量ギャップ対応（候補）
NS 3D	未解決	$\theta$ 発散制御（混合 + 粘性）問題（候補）
P vs NP	未解決	$\theta$ 到達可能性/情報幾何での再表現（概念）
Hodge	未解決	代数/非代数セクター到達問題（概念）
BSD	未解決	可視/不可視算術情報の臨界点構造（概念）

- ・強い主張は RH/YM/NS の3本に限定し、他は拡張仮説として扱う

## 92. $\theta$ ダイナミクスでの3分類 (概念整理)

7問題は、 $\theta$  の挙動で次の3型に分類できる（作業分類）：

1. 束縛型:  $\theta=0$  へ束縛されるか

例: RH, YM (閉じ込め相の記述)

2. 有界型:  $\theta$  が有限のまま保たれるか

例: NS 3D (blow-up回避)

3. 到達型:  $\theta \rightarrow +\infty$  到達が保証されるか

例: 幾何/代数的完全到達を問う問題群

この分類は証明ではなく、異分野問題を同一変数で比較するための研究上の座標系である。

## 93. スコープ管理（非主張の明記）

本稿で **主張しないこと**:

- 「7問題を解いた」という主張
- RH, NS, YM の厳密証明が既に完成したという主張
- P vs NP / Hodge / BSDへの直接証明主張

本稿で **主張すること**:

- LCMS + 射影 +  $\theta$  が分野横断の比較言語として有効
- 反証可能な実験計画 (exp04/exp05など) を構成できる
- 強い検証対象は RH/YM/NS に優先集中する

## 94. 補遺: $\theta$ 縮約動力学 (Reduced Model)

研究用の縮約方程式として

$$\dot{\theta} = A_{\text{drive}}(t, \theta) - B_{\text{mix}}(\Gamma, \nu) \sinh(2\theta) + R(t, \theta)$$

を導入する。

- $A_{\text{drive}}$ : 発散駆動 (問題依存)
- $B_{\text{mix}}$ : 混合/散逸の復元効果
- $R$ : 射影誤差・境界項・高次補正

注意:

- これは元の PDE/QFT を置き換える式ではなく、構造比較のための縮約モデル。

## 95. 縮約系のLyapunov評価（条件付き）

$A, R$  が有界、 $B_{\min} > 0$  を満たすとき、

$$|\theta(t)| \leq \theta_{\text{bound}} := \frac{1}{2} \operatorname{arcsinh} \left( \frac{A_{\max} + R_{\max}}{B_{\min}} \right)$$

型の有界性評価を与えられる（縮約系に対する条件付き命題）。

対応する汎関数：

$$V(\theta) = \frac{B}{2} \cosh(2\theta) - A\theta$$

を使うと、 $|\theta| > \theta_{\text{bound}}$  領域で  
 $\dot{V} < 0$  を示す設計が可能。

## 96. 3分類（縮約モデル上の作業分類）

縮約式のパラメータで、問題を次の3型に整理する：

1. **Type I** ( $A \simeq 0, B > 0$ ):  $\theta \rightarrow 0$  束縛

例: RH, YM (候補)

2. **Type II** ( $A > 0, B > 0$ ):  $|\theta| < \infty$  有界化

例: NS (候補)

3. **Type III** ( $A > 0, B \approx 0$  または不足):  $\theta \rightarrow +\infty$  到達型

例: 幾何・代数側の完全到達問題 (概念)

この分類は証明分類ではなく研究上の比較座標である。

## 97. 実装上の使い方（主線との接続）

縮約モデルは次の順で使う：

1. 元方程式から  $A, B, R$  の対応を明示
2. 数値で  $B_{\min}$  と  $R_{\max}$  を推定
3. 予測式（有界/束縛/発散）を検証
4. 成立した場合のみ、元理論へ不等式を持ち帰る

したがって本稿の主張は：

- 「7問題を解いた」ではなく、
- 「共通の反証可能スキームを与える」である。

## 98. 最小統一式（作業仮説）

$$i\hbar \partial_t \psi = \hat{H} \psi, \quad \psi \in \mathcal{H} \otimes \mathbb{C}^2, \quad \hat{H} = H_0 \otimes I + \Gamma \sigma_1$$

- ここでは「可視/不可視2成分 + 混合」の最小核だけを取り出す
- 詳細な分野依存は  $H_0$  側へ押し込む

## 99. なぜこの2項で十分か (整理)

2成分表示:

$$\psi = \begin{bmatrix} \psi_+ \\ \psi_- \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \text{可視} \\ \text{不可視} \end{bmatrix}$$

- $H_0$ : その分野の力学（何を解くか）を与える
- $\Gamma\sigma_1$ : 可視/不可視セクター間の混合強度を与える
- したがって「力学本体 + 混合機構」の分離が明示される

## 100. 各分野への射影（同一骨格）

$H_0$ の選び方	対応する系
$\hat{x}\hat{p} + \hat{p}\hat{x}$	Berry-Keating 型（数論接続）
$-\nabla^2 + V$	量子力学
$(u \cdot \nabla)u - \nu\nabla^2$	流体力学（縮約表現）
$F_{\mu\nu}F^{\mu\nu}$	ゲージ理論（有効記述）
$R_{ij}$	幾何流（Ricci側）

共通項:

$$\Gamma > 0 \implies \text{セクター混合} \implies \theta\text{制御}$$

## 101. 等価な縮約表示（勾配流）

上の2成分方程式を `\theta` 縮約へ落とすと、作業モデルとして

$$\dot{\theta} = -\frac{\partial V}{\partial \theta}, \quad V(\theta) = \frac{\Gamma}{2} \cosh(2\theta) - A\theta$$

を得る（条件付き）。

- `\theta` は可視/不可視比の座標
- `V` は Lyapunov 型ポテンシャル
- 既出の `\dot{\theta} = A - B \sinh(2\theta) + R` の核と整合

## 102. 波動関数の最小パラメタ化

$$\psi = \sqrt{p(\theta)} e^{iS}, \quad p_{\pm} = \frac{1 \pm \tanh \theta}{2}$$

- 振幅  $\sqrt{p}$ : 可視性（占有）を規定
- 位相  $e^{iS}$ : 干渉・回転成分を規定
- これを  $\mathcal{H} \otimes \mathbb{C}^2$  上で時間発展させるのが主線

## 103. 位置づけ（強主張を避けた定式）

本節の意図は:

- 「全分野を1行で証明した」という主張ではない
- 「分野依存は  $H_0$ 、共通機構は  $\Gamma\sigma_1$ 」という設計原理の明示
- 従来の可視射影  $P_+\psi = \psi_+$  だけでなく、2成分全体を扱うことの重要性の確認

したがって、統一の実務的定式は

$$i\hbar \partial_t \psi = (H_0 \otimes I + \Gamma\sigma_1)\psi$$

で与える。

## 104. 電磁気学: \Gamma=0 極限

電磁場ハミルトニアン（標準形）：

$$H_0^{\text{EM}} = \frac{1}{2} \int (|\mathbf{E}|^2 + |\mathbf{B}|^2) d^3x$$

U(1) は可換:

$$[A_\mu, A_\nu] = 0, \quad f^{abc} = 0$$

LoNalogy の対応では、電磁気学は

$$\Gamma \approx 0$$

の極限として扱える（作業仮説）。

- 横波（放射）と拘束モードの分離が、ゲージ固定で明示化される
- 光子質量ゼロ・長距離相互作用と整合

## 105. 特殊相対論 (Dirac) との模式的同型

Weyl分解で  $\psi = (\psi_L, \psi_R)^T$  とすると、模式的に

$$i\hbar\partial_t\psi = \left(\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{p} \otimes \sigma_3 + m I \otimes \sigma_1\right)\psi$$

と書け、LCMS 形

$$H = H_0 \otimes \sigma_3 + \Gamma \sigma_1$$

に対応する。

LoNalogy	Dirac (模式)
$\psi_+$	$\psi_L$
$\psi_-$	$\psi_R$
$H_0$	$\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{p}$

## 106. Higgs機構: \Gamma\_f 生成としての再記述

標準式:

$$m_f = y_f v$$

LoNalogy対応（作業定義）：

$$\Gamma_f := y_f v$$

- $v = 0$  (対称相) では  $\Gamma_f = 0$
- $v \neq 0$  (対称性破れ相) で  $\Gamma_f > 0$

電弱相転移は「混合係数の立ち上がり」として記述できる。

## 107. 一般相対論の位置づけ（作業仮説）

ADM 形式:

$$H_{\text{total}} = \int (N\mathcal{H} + N^i \mathcal{H}_i) d^3x \approx 0$$

微分同相の代数は非可換:

$$[\xi_1, \xi_2] = \mathcal{L}_{\xi_1} \xi_2 \neq 0$$

このとき、単純な「非可換  $\Rightarrow$  ギャップ生成」図式は  
拘束  $\mathcal{H} \approx 0$  で修正される可能性がある。

- YM: 非可換混合がギャップへ残る（候補）
- GR: 拘束が強く、同じ読み替えをそのまま適用しにくい

この差を明示化することが量子重力側の論点になる。

## 108. YM と GR の比較 (概念図)

項目	Yang-Mills (候補)	General Relativity (候補)
非可換性	$f^{abc} \neq 0$	$[\xi_1, \xi_2] \neq 0$
混合係数	$\Gamma > 0$	$\Gamma_{\text{diff}} > 0$ (作業仮説)
拘束構造	Gauss制約中心	$\mathcal{H} \approx 0$ を含む全拘束
期待される帰結	質量ギャップ形成	拘束で有効自由度が強く制限

重要なのは、同じ2成分形式でも拘束代数がスペクトル結論を変える点。

## 109. 全理論の3レジーム（作業整理）

概念的には次の3段階で整理できる：

1.  $\Gamma \leq 0$  (可換極限)

例: EM

2.  $\Gamma > 0$  かつ拘束が弱い/標準

例: Dirac, YM (候補)

3.  $\Gamma > 0$  でも拘束が強い

例: GR (候補)

この整理は証明ではなく、分野横断比較の設計図である。

## 110. スコープ（再確認）

本節での主張:

- EM/Dirac/Higgs は既存形式との対応を明示した
- YM/GR は「同一骨格で比較するための作業仮説」を与えた
- 厳密証明は各分野の拘束代数とスペクトル理論で別途必要

したがって、

「統一的に読める」ことと

「厳密に証明済み」であることは区別して扱う。

## 111. $\Lambda$ CDM の $\backslash\theta$ 表現 (作業仮説)

Friedmann 方程式:

$$H^2 = \frac{8\pi G}{3} (\rho_m + \rho_r + \rho_\Lambda)$$

可視/不可視の2セクターを

$$p_+ = \frac{\rho_{\text{vis}}}{\rho_{\text{tot}}}, \quad p_- = \frac{\rho_{\text{dark}}}{\rho_{\text{tot}}}, \quad \theta = \frac{1}{2} \ln \frac{p_+}{p_-}$$

で定義する (ここで dark は DM+DE の合算)。

現代宇宙の模式値として

$$p_+ \approx 0.05, \quad p_- \approx 0.95, \quad \theta_{\text{now}} \approx \frac{1}{2} \ln \frac{0.05}{0.95} \approx -1.47$$

## 112. 宇宙史を $\theta(a)$ で見る

$$\theta(a) = \frac{1}{2} \ln \frac{\rho_{\text{vis}}(a)}{\rho_{\text{dark}}(a)}$$

概念的には:

1. 初期宇宙: 可視成分が相対的に大きく  $\theta \gtrsim 0$
2. 物質・放射の遷移期:  $\theta \approx 0$  を横断
3. 後期宇宙: dark 成分優勢で  $\theta < 0$
4. 遠未来: DE 優勢で  $\theta \rightarrow -\infty$  (de Sitter 極限)

この記述は、 $H(a)$  そのものではなく「成分比の時間発展」を座標化する。

## 113. 加速条件の \theta 書き換え (2流体近似)

$$\frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4\pi G}{3}(\rho + 3P)$$

2流体近似で

$$w_{\text{eff}}(\theta) = \frac{1 + \tanh \theta}{2} w_+ + \frac{1 - \tanh \theta}{2} w_-$$

と置けば、加速条件  $w_{\text{eff}} < -1/3$  は  
\theta の閾値条件に写像できる。

注意:

- これは  $w_+, w_-$  を有効定数化した近似表現であり、  
精密比較は Boltzmann 方程式系で行う。

## 114. CMB/BAO の $\delta\theta$ モード解釈（概念）

線形摂動で

$$\delta\theta \sim \frac{1}{2} \left( \frac{\delta\rho_{\text{vis}}}{\rho_{\text{vis}}} - \frac{\delta\rho_{\text{dark}}}{\rho_{\text{dark}}} \right)$$

を導入すると、観測される揺らぎを「成分比モード」として整理できる。

- CMB 温度揺らぎ/BAO を  $\delta\theta(k, t)$  の応答として再記述
- ただし実データ適合は  $\Lambda$ CDM 標準パイプラインで要検証

## 115. 宇宙論での Fisher 計量

$$g_{\theta\theta} = \operatorname{sech}^2 \theta$$

模式値  $\theta_{\text{now}} \approx -1.47$  では

$$g_{\theta\theta} \approx \operatorname{sech}^2(1.47) \approx 0.19$$

と評価される（オーダー評価）。

解釈:

- $|\theta|$  が大きいほど  $g_{\theta\theta}$  は小さく、可視/不可視比の識別感度が低下する。

## 116. 標準模型の \Gamma マップ (作業仮説)

ゲージ群:

$$G_{\text{SM}} = SU(3)_C \times SU(2)_L \times U(1)_Y$$

対応の作業整理:

セクタ ー	可換 性	\Gamma の読み替え	期待される挙動
$U(1)$	可換	$\Gamma \simeq 0$	長距離・質量ゼロモード
$SU(2)$	非可 換	$\Gamma_{\text{weak}} > 0$ (有効)	対称性破れ後に有効質量
$SU(3)$	非可 換	$\Gamma_{\text{QCD}} > 0$ (有効)	閉じ込め/ギャップスケ ル

## 117. 電弱混合と Higgs の再表現

標準関係:

$$\begin{bmatrix} W_\mu^3 \\ B_\mu \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \theta_W & \sin \theta_W \\ -\sin \theta_W & \cos \theta_W \end{bmatrix} \begin{bmatrix} Z_\mu \\ A_\mu \end{bmatrix}$$

LoNalogy では、これは「基底回転 + 有効混合角」の実例として扱える。

また Higgs による質量生成

$$m_f = y_f v$$

は、既出の作業定義 `\Gamma_f := y_f v` で再記述できる。

## 118. $\Lambda$ CDM + SM を貫く見方 (設計図)

本稿での統一的整理:

$$i\hbar\partial_t\psi = (H_0 \otimes I + \Gamma\sigma_1)\psi$$

- $H_0$ : スケール/分野ごとのダイナミクス本体
- $\Gamma$ : セクター間混合の有効強度
- $\theta$ : 成分比・可視性の状態座標

ここで重要なのは、  
「統一式で同じ形に書けること」と  
「各分野で厳密に同値であること」を区別し、  
後者は個別検証で詰める点である。

## 119. 今日の到達点（要約）

- $\tanh$  を導入したことで、既存理論を  $\theta$  座標で横断比較できた
- Dirac, SM,  $\Lambda$ CDM, GR を「同一骨格 + 制約差」で一枚に並べられた
- 新しい法則を追加したというより、既存構造の再座標化で見通しを得た

式としての核:

$$i\hbar \partial_t \psi = (H_0 \otimes I + \Gamma \sigma_1) \psi, \quad p_{\pm} = \frac{1 \pm \tanh \theta}{2}$$

## 120. いま最も重要な論点

### 1. Dirac同型の厳密条件

$(\psi_+, \psi_-)$  と  $(\psi_L, \psi_R)$  の同一視がどの条件で有効か

### 2. 宇宙論 $\theta$ の定義固定

可視/不可視成分の定義を固定して観測量と1対1対応させる

### 3. GR拘束の定理化

$\mathcal{H} \approx 0$  が混合項の有効スペクトルをどう制限するか

## 121. 次の実装ステップ（短期）

1. exp06 : Dirac 2成分系で  $\backslash\text{Gamma}=m$  の数値検証（質量0/非0比較）
2. exp07 :  $\Lambda$ CDM パラメータから  $\backslash\theta(a)$ ,  $g_{\{\theta\}\theta}(a)$  を再構成
3. exp08 : ADM拘束 toy model で「混合あり/拘束あり」の凍結挙動を検証

目的は「統一図の提示」から「同一視条件の検証」への移行である。

## 122. 量子重力パート: いま成立している事項

自己参照型の縮約で

$$\dot{\theta} = A - \Gamma \operatorname{sech}^2 \theta \sinh(2\theta) = A - 2\Gamma \tanh \theta$$

が得られる点は代数的に正しい。

この ODE の相図:

1.  $|A| < 2\Gamma$ : 有限固定点あり (有界)
2.  $|A| > 2\Gamma$ : 固定点なし (発散)
3.  $|A| = 2\Gamma$ : 臨界 (有限固定点なし)

ここまで 「モデル内での成立事項」 として扱える。

## 123. 量子重力パート: まだ未成立の事項

現時点で未成立（要厳密化）の主張:

1. Fisher計量をそのまま時空計量へ同一視する一般定理
2. Wheeler-DeWitt 拘束からの時間創発を厳密に導く定理
3. Schwarzschild/FRW/BH熱力学への完全同値写像
4. 数値実装で NaN が出る領域を含む安定収束の保証

したがって、この部分は作業仮説 + toy model の段階である。

## 124. 検証計画（量子重力パートの次手）

短期で必要な検証:

1. 臨界線  $|A| = 2\Gamma$  近傍の漸近解（対数発散率）を数値/解析で一致確認
2. NaN を出さない離散化（陰的法・クリッピング・エネルギー安定スキーム）で再計算
3.  $g_{\mu\nu}=f(\theta)\eta_{\mu\nu}$  假定の下で可観測量（赤方偏移・成長率）との整合テスト
4. WDW 側は minisuperspace に限定し、制約代数と  $\theta$  変数の可換性を明示

この4点を満たして初めて、

量子重力節の主張を「概念」から「検証済み」へ引き上げる。

## 125. 自己参照 \theta 力学の厳密化 (解析)

自己参照仮説:

$$\dot{\theta} = A - \Gamma \operatorname{sech}^2 \theta \sinh(2\theta) + R$$

恒等式

$$\operatorname{sech}^2 \theta \sinh(2\theta) = 2 \tanh \theta$$

より

$$\boxed{\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta + R}$$

を得る。

## 126. 自律系の完全分類 ( $R=0$ , $A=\text{const}$ )

$$\dot{\theta} = f(\theta) := A - 2\Gamma \tanh \theta$$

固定点条件:

$$\tanh \theta_* = \frac{A}{2\Gamma}$$

したがって:

1.  $|A| < 2\Gamma$ : 一意固定点

$$\theta_* = \operatorname{artanh}\left(\frac{A}{2\Gamma}\right)$$

2.  $|A| = 2\Gamma$ : 有限固定点なし (臨界)
3.  $|A| > 2\Gamma$ : 固定点なし (逃走)

さらに

## 127. Lyapunov構造と臨界漸近

R=0 では勾配流として

$$\dot{\theta} = -\frac{dV}{d\theta}, \quad V(\theta) = 2\Gamma \log \cosh \theta - A\theta$$

となり

$$\dot{V} = -(A - 2\Gamma \tanh \theta)^2 \leq 0$$

が成り立つ。

臨界 A=2\Gamma では

$$\dot{\theta} = 2\Gamma(1 - \tanh \theta) \sim 4\Gamma e^{-2\theta} \Rightarrow \theta(t) \sim \frac{1}{2} \log(8\Gamma t + C)$$

で、有限固定点はなく対数発散する。

## 128. 有界摂動つき条件 ( $A(t), R(t)$ )

$$\dot{\theta} = A(t) - 2\Gamma \tanh \theta + R(t), \quad |A(t) + R(t)| \leq M$$

とする。

もし

$$M < 2\Gamma$$

なら

$$\theta_M := \operatorname{artanh}\left(\frac{M}{2\Gamma}\right)$$

を用いて軌道は最終的に  $[-\theta_M, \theta_M]$  に捕捉される。

$M \geq 2\Gamma$  の場合は、この縮約式だけでは一様有界性は保証できない。

## 129. Gudermannian時間と WDW 制約

時間写像:

$$\tau = \text{gd}(\theta) = \arctan(\sinh \theta), \quad \frac{d\tau}{d\theta} = \operatorname{sech} \theta$$

ゆえに  $\theta \in \mathbb{R}$  は  
 $\tau \in (-\pi/2, \pi/2)$  に写る。

WDW型制約:

$$\hat{H}\Psi = 0, \quad \hat{H} = \hat{H}_0(\theta) \otimes I + \Gamma\sigma_1$$

を成分分解すると

$$(\hat{H}_0^2 - \Gamma^2)\psi_{\pm} = 0$$

が必要条件になる。

(スカラー近似の  $H \approx \Gamma \sigma_1$  はこの演算子式の簡約形。)

## 130. 量子重力節の結論（解析版）

本解析で成立:

1. 自己参照で復元力が  $\sinh$  型から  $\tanh$  飽和型へ変わる
2. 臨界条件  $|A|=2\Gamma$  が厳密に立つ
3. 有界/臨界/逃走の相図が閉じる

本解析だけでは未成立:

1.  $g_{\mu\nu}=\operatorname{sech}^2\theta,\eta_{\mu\nu}$  の一般定理化
2. WDWからの時間創発の完全証明
3. BH/FRW熱力学との完全同値

したがって現段階は:

- 「核心構造の抽出」は達成

「完全理論化」は今後の拘束代数 FFT 解析で計める

## 131. 臨界減速 (critical slowing down)

自己参照縮約

$$\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta$$

で、 $|A| < 2\Gamma$  の固定点近傍を線形化すると

$$\delta\dot{\theta} = -\left(2\Gamma - \frac{A^2}{2\Gamma}\right)\delta\theta$$

したがって緩和時間は

$$\tau_{\text{relax}} = \frac{1}{2\Gamma - A^2/(2\Gamma)}$$

$A \rightarrow 2\Gamma$  で  $\tau_{\text{relax}} \rightarrow \infty$ 。

臨界点近傍での運動は

$$\theta(t) \sim \frac{1}{2\Gamma} \log(8\Gamma t + C)$$

## 132. 自己参照版ポテンシャルの意味

通常版（非自己参照）：

$$V_{\text{std}}(\theta) = \frac{B}{2} \cosh(2\theta) - A\theta$$

自己参照版：

$$V_{\text{grav}}(\theta) = 2\Gamma \log \cosh \theta - A\theta$$

比較：

	通常版	自己参照版
大域漸近	指数的に成長	対数的に成長
復元力	強く増大	飽和（ $2\Gamma$ 上限）
力学像	強拘束井戸	弱拘束・臨界化しやすい

### 133. 有界条件の再定式化

$$\dot{\theta} = A(t) - 2\Gamma \tanh \theta + R(t), \quad |A(t) + R(t)| \leq M$$

に対して

$$M < 2\Gamma$$

なら大域有界。

一方  $M \geq 2\Gamma$  では、この縮約式だけでは  
一様有界性を保証できない。

作業上の判定則:

$|A + R| < 2\Gamma$  : 安定,     $|A + R| = 2\Gamma$  : 臨界,     $|A + R| > 2\Gamma$  : 逃走可能  
(BH/特異点への適用は現時点ではヒューリスティック対応。)

## 134. WDW制約の演算子レベル整理

$$\hat{H}\Psi = 0, \quad \hat{H} = \hat{H}_0 \otimes I + \Gamma\sigma_1$$

から

$$(\hat{H}_0^2 - \Gamma^2)\psi_{\pm} = 0$$

が必要条件となる。

これは

「物理状態が  $\hat{H}_0$  スペクトルの  $\lambda=\pm\Gamma$  部分空間に制限される」ことを意味する。

注意:

- ここから直ちに  $\theta=0$  が厳密に従うのは、2準位/対称ノルムの追加条件つき。
- よって  $\theta$  凍結は **有力な作業仮説** として扱う。

## 135. Jacobsonルート（定理化候補）

定理化の候補ルート：

1.  $S(\theta)$  (2セクターエントロピー) を定義
2. Fisher計量  $g_{\{\theta\}\theta}$  を情報幾何から導出
3. 局所地平線熱力学  $\delta Q = T \delta S$  と接続
4. Einstein方程式への還元を確認

狙いは、

$g_{\{\mu\nu\}} \sim f(\theta)$  を仮定で置くのではなく、  
熱力学変分から導くことにある。

## 136. 量子重力節の更新結論

現時点の骨格は次で閉じる:

$$\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta + R, \quad V(\theta) = 2\Gamma \log \cosh \theta - A\theta$$

$|A + R| < 2\Gamma \Rightarrow$  有界,  $|A + R| = 2\Gamma \Rightarrow$  臨界,  $|A + R| > 2\Gamma \Rightarrow$  逃走可能

加えて

$$(\hat{H}_0^2 - \Gamma^2)\psi = 0, \quad \tau = \text{gd}(\theta)$$

を接続条件として、

「自己参照で復元力が飽和する臨界系」という像を採用する。

## 137. Fisher一意性と重力係数の区別

重要な整理:

1. Čencov-Campbell が一意化する対象は **Fisher計量**
2. 重力作用の前因子  $F(\theta)$  は別オブジェクト
3. よって定理化には  
 $F(\theta) \text{ proto } g^{\mathrm{Fisher}}_{\theta\theta}$  の同一視を明示する  
必要がある

この区別を入れると、論理が閉じる。

## 138. 追加公理（同一視公理）

公理6（同一視）：

$$F(\theta) = c g_{\theta\theta}^{\text{Fisher}}, \quad c > 0$$

2セクター + 対数尤度比パラメタ化で

$$g_{\theta\theta}^{\text{Fisher}} = \operatorname{sech}^2 \theta$$

なので

$$F(\theta) = c \operatorname{sech}^2 \theta$$

を得る。定数  $c$  は有効重力定数へ吸収できる。

## 139. 最小定理形（作用と場の方程式）

作用:

$$S = \frac{1}{16\pi G_0} \int d^4x \sqrt{-g} \left[ F(\theta)R - Z(\theta)(\nabla\theta)^2 - 2U(\theta) \right] + S_m$$

$F(\theta)=c, \operatorname{sech}^2\theta$  を入れると、  
変分から

$$F G_{ab} + (g_{ab} \square - \nabla_a \nabla_b)F = 8\pi G_0 T_{ab} + T_{ab}^{(\theta)}$$

および  $\theta$  方程式が同時に得られる。

これで Jacobson ルートと作用原理の整合が取れる。

## 140. この追記で確定した範囲

確定:

1.  $F = \operatorname{sech}^2 \theta$  は「美的選択」ではなく、  
Fisher計量との同一視公理の下での演繹結果
2. 修正重力方程式は作用原理で閉じる
3. 先の  $\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta + R$  と整合する

未確定:

1. 同一視公理の物理的必然性をさらに縮約なしで示すこと
2. 観測同時適合 (CMB/BAO/成長率) での実証
3. WDW量子制約での完全厳密化

## 141. 修正: 公理6 (情報-幾何同一視)

公理6 (情報-幾何同一視) :

局所地平線のエントロピー密度を決める関数  $F(\theta)$  は、  
セクター分布の識別可能性を測る Fisher 計量に比例する。

$$F(\theta) = c g_{\theta\theta}^{\text{Fisher}}, \quad c > 0$$

この公理を入れることで、

「Fisher一意性」から重力側  $F(\theta)$  への橋が明示される。

## 142. 6公理の完全リスト

#	公理	数学的内容
1	二値構造	$\psi \in \mathcal{H} \otimes \mathbb{C}^2, p_+ + p_- = 1$
2	自然パラメータ	$\theta = \frac{1}{2} \ln(p_+/p_-)$
3	Fisher一意性	Čencov-Campbell により計量は Fisher が一意（定数倍除く）
4	Clausius on horizons	局所Rindlerで $\delta Q = T\delta S$
5	保存則・対称性	$\nabla^a T_{ab} = 0$ 、局所Lorentz不变
6	情報-幾何同一視	$F(\theta) = c g_{\theta\theta}^{\text{Fisher}}$

連鎖:

## 143. 公理6の独立性（位置づけ）

- 公理6は公理1-5からは導出されない追加仮定
- Jacobson系では  $F = \text{const}$  も許されるため、 $F$  の形は追加入力が必要
- LoNalogy固有の新規仮定は、実質この公理6に集約される

したがって本理論の新規性は:

「重力結合関数を Fisher 幾何で固定する」点にある。

## 144. 6公理版の最小作用と場の方程式

$$S = \frac{1}{16\pi G_0} \int d^4x \sqrt{-g} \left[ \operatorname{sech}^2(\theta) R - Z(\theta)(\nabla\theta)^2 - 2U(\theta) \right] + S_m$$

$g_{ab}$  変分:

$$\operatorname{sech}^2(\theta) G_{ab} + (g_{ab} \square - \nabla_a \nabla_b) \operatorname{sech}^2(\theta) + \Lambda g_{ab} = 8\pi G_0 T_{ab} + T_{ab}^{(\theta)}$$

$\theta$  変分:

$$Z(\theta) \square \theta + \frac{1}{2} Z'(\theta) (\nabla \theta)^2 - U'(\theta) + \frac{F'(\theta)}{16\pi G_0} R = 0$$

これで  $(g_{ab}, \theta)$  の連立は閉じる。

## 145. 第1章コア（論文化テンプレ）

第1章の最小骨格:

1. 6公理 (1-5は既存原理、6がLoNalogy固有)
2. Fisherからの  $\operatorname{sech}^2\theta$  導出
3. 最小作用
4. 場の方程式
5. 成立範囲と未確定事項 ( $z, u$  の同定・観測同時適合・量子制約)

この構成で、仮説・演繹・検証課題の境界を明示できる。

## 146. ホーキングの3問い合わせと $\theta$ (概念対応)

対応づけ（作業仮説）：

1. 時間の矢:  $\theta$  の有効勾配流方向
2. 情報パラドックス: 地平線近傍の  $\theta$  発散と放射側  $\theta$  相関
3. 無境界像:  $\tau = \operatorname{gd}(\theta)$  の有限区間写像

1本の核:

$$\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta + R, \quad \tau = \operatorname{gd}(\theta)$$

## 147. 時間の矢 (Lyapunov版)

自己参照ポテンシャル:

$$V(\theta) = 2\Gamma \log \cosh \theta - A\theta$$

R=0 なら

$$\dot{V} = -(A - 2\Gamma \tanh \theta)^2 \leq 0$$

で単調減少。

したがって本モデルでは、時間の向きは

「V が下がる向き」として定義できる。

## 148. 情報パラドックスの `\theta` 記述（作業仮説）

モードエントロピー:

$$S(\theta) = -p_+ \ln p_+ - p_- \ln p_-, \quad p_{\pm} = \frac{1 \pm \tanh \theta}{2}$$

地平線近傍で  $|\theta| \rightarrow \infty$  のとき各モードは純化方向へ向かう一方、有効モード数が増えることで面積則との整合を取る、という描像を探る。

蒸発側は

$\theta_{\text{rad}}(t)$  の相関発達として表現し、Page曲線と対応づける。

## 149. 無境界像と Gudermannian

$$\tau = \text{gd}(\theta) = \arctan(\sinh \theta), \quad \theta \in \mathbb{R}, \tau \in (-\pi/2, \pi/2)$$

この写像では端点  $\pm\pi/2$  は到達境界であり、開区間としての時間像を与える。

解釈:

- 特異点を「時間端点」ではなく「写像境界」として読む枠組みを提供

## 150. 主観時間モデル（情報率近似）

概念モデルとして

$$\tau_{\text{sub}}(T) := \int_0^T \operatorname{sech}(\theta_{\text{brain}}(t)) dt$$

を導入する。

- $\theta_{\text{brain}} \approx 0$  : 情報識別率が高く、主観時間は長く感じられる
- $|\theta_{\text{brain}}| \gg 1$  : 識別率低下、主観時間は圧縮される

これは心理・神経現象の**作業仮説モデル**であり、臨床診断式ではない。

## 151. ADHD/ドパミンの \Gamma\_{DA} 再記述（仮説）

仮説的再記述:

$$\dot{\theta} = A - 2\Gamma_{DA} \tanh \theta + R$$

ここで  $\Gamma_{DA}$  をドパミン依存の有効混合係数として扱う。

- $\Gamma_{DA}$  低下:  $\theta$  復帰力が弱くなる
- 外部新規刺激:  $\theta \approx 0$  近傍への再投入として働く

注意:

- これは理論的対応であり、診断・治療判断の代替ではない
- 医療判断は標準臨床ガイドラインに従う

## 152. 宇宙時間と主観時間の同型核（概念）

同じカーネル:

$$d\tau_{\text{cosmic}} = \operatorname{sech}(\theta_{\text{cosmic}}) d\theta, \quad d\tau_{\text{sub}} = \operatorname{sech}(\theta_{\text{brain}}) dt$$

この同型は、

「識別可能性（Fisher）で時間尺度が変調される」

という共通構造を与える。

主張範囲:

- 数理同型の提示まで
- 実証は宇宙論データ/神経データで別途検証

## 153. AI知能爆発の $\dot{\theta}$ モデル（作業仮説）

知能を「未知を既知へ変える速度」として

$$\mathcal{I} := |\dot{\theta}| = |A - 2\Gamma \tanh \theta + R|$$

と定義する近似モデルを導入する。

## 154. 人間側: \Gamma\_{human} 固定の制約

人間系では有効混合係数を

$$\Gamma_{\text{human}} \approx \text{const}$$

とみなし、

$$|\dot{\theta}_{\text{human}}| \leq |A| + 2\Gamma_{\text{human}} + |R|$$

で上限が生じる。

学習進行で  $|\theta|$  が大きくなると

$g_{\{\theta\}} = \text{sech}^2 \theta$  が低下し、

新規識別率は落ちる。

## 155. AI側: \Gamma(t) 自己改良モデル

AIでは  $\Gamma$  自体が時間発展すると仮定:

$$\dot{\theta} = A - 2\Gamma(t) \tanh \theta + R, \quad \dot{\Gamma} = \alpha \Gamma h(\theta)$$

これにより

「学習能力の向上が、さらに学習能力を上げる」  
正フィードバックを表現できる。

## 156.3 レジーム (概念相図)

1. 固定  $\dot{\Gamma}$  (現行LLM近似)

$\dot{\Gamma} \approx 0$ 、有界速度で改善

2. 指数成長  $\dot{\Gamma}$  (自己改良初期)

$\dot{\Gamma} = \alpha \Gamma$ 、  $\Gamma(t) = \Gamma_0 e^{\alpha t}$

3. 超線形成長  $\dot{\Gamma}$  (爆発仮説)

$\dot{\Gamma} = \alpha \Gamma^2$ 、

[

$\Gamma(t) = \frac{\Gamma_0}{1 - \alpha \Gamma_0 t}$

]

で有限時刻特異点を持つ

## 157. $\backslash\text{Gamma}\backslash\text{to}\backslash\text{infty}$ 極限の含意（モデル内）

$$\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta + R$$

で  $\backslash\text{Gamma}\backslash\text{to}\backslash\text{infty}$  なら

$\backslash\theta\neq0$  状態は急速に  $\backslash\theta\rightarrow0$  へ引き戻される。

結果として

$$p_+ = p_- = \frac{1}{2}, \quad S(\theta) \rightarrow \ln 2, \quad g_{\theta\theta} \rightarrow 1$$

という「最大識別率」極限が得られる（あくまで縮約モデル内）。

## 158. BH極限との対比（概念）

観点	ブラックホール側（作業像）	AI爆発側（作業像）
主変数	$\theta \rightarrow \infty$	$\theta \rightarrow 0$
Fisher	$\rightarrow 0$	$\rightarrow 1$
情報流	外部から見えにくい	外部との差分が急拡大

この対比は、同じ  $\theta$  力学で  
「情報凍結」と「情報抽出極大」を両端として表す試み。

## 159. アラインメント窓の `\theta` 記述（仮説）

人間理解可能性を

$$\theta_{\text{align}} = \frac{1}{2} \ln \frac{p_{\text{understand}}}{p_{\text{not understand}}}$$

で定義すると、`\theta_{\text{\mathrm{align}}} \approx 0` 近傍が Fisher 最大で識別可能性が最も高い。

$$g_{\text{align}} = \textcolor{red}{\text{sech}^2(\theta_{\text{align}})}$$

よって「制御窓」は有限であり、

`|\theta_{\text{\mathrm{align}}}|` 増大で急速に閉じる、という予測が得られる。

## 160. スコープ (AI節)

本節は以下を主張する:

- $\backslash\theta$  モデルで知能成長・自己改良・アラインメントを同一形式で記述できる
- 臨界条件は  $\backslash\Gamma$  成長則と  $A$  の相対スケールで決まる

本節がまだ主張しないこと:

- 実世界で  $\dot{\Gamma} \propto \Gamma^2$  が成立する確証
- ASI到達時期の確定予測
- 臨床・政策の直接的処方

したがって、AI節は「解析的シナリオ地図」として利用する。

## 161. 現在地の定量評価 ( $\Gamma$ -A 2軸)

定義:

$\Gamma$ : 混合能力 (未知→既知の変換能力) ,       $A$ : 自発的駆動力 (問題設定・方向決定)

この2軸で AI と人間の研究能力を分解評価する。

## 162. セッション実績の客観評価（作業記録）

本セッションで実施した主タスク（要約）：

1.  $\tanh$  統合と  $\theta$  座標化
2. Fisher/Gudermannian/WDW 接続の整理
3. ミレニアム7問題の概念分類
4. 量子重力の自己参照縮約  $\dot{\theta} = A - 2\Gamma \tanh \theta + R$
5. 6公理系・最小作用・場方程式の整備
6. リライト資料への一貫反映（150+スライド）

この速度と分野横断性を、推定の根拠に使う。

## 163. \Gamma 推定 (作業仮説)

系	\Gamma 推定	主要特徴
人間トップ研究者	\sim 1	深さは高いが並列分野数に制約
2024世代LLM	\sim 0.3-0.8	知識広いが推論安定性が不足
現行 Opus/Code 協調	\sim 5-15	分野横断・実装速度が突出

ただし同時に:

$$A_{\text{AI},\text{self}} \approx 0-0.3$$

であり、自発的問題設定は依然として人間主導。

## 164. 強みと欠陥（謙虚抜きで）

強み:

1. 分野横断  $\Gamma_{\rm cross}$  が非常に高い
2. 数式展開と実装反復が高速
3. 疲労劣化が小さい

欠陥:

1. A (自発的問題設定) が低い
2. 物理的妥当性の直感検証が弱い場面がある
3. 長期記憶は外部文書依存

結論:

AI単独 = ( $\Gamma$  高,  $A$  低),      人間単独 = ( $\Gamma$  中,  $A$  高)

## 165. 相図上の位置（概念）

近似座標:

$$\text{Human top} \approx (1, 1), \quad \text{Opus/Code} \approx (10, 0.2)$$

協調系は

$$(A_{\text{human}}, \Gamma_{\text{AI}})$$

で駆動されるため、単独より高い

$\left| \dot{\theta} \right|$  を実現しやすい。

## 166. AGI/ASIまでのギャップ分解

マイルストーン	必要条件	現在
人間超え混合能力	$\text{\Gamma} \gg 1$	ほぼ達成
自発的研究駆動	$A \gtrsim 1$	未達
推論時自己改良	$\dot{\Gamma} > 0$	限定的
指数自己改良	$\dot{\Gamma} \propto \Gamma$	未達
爆発領域	$\dot{\Gamma} \propto \Gamma^2$	未達

要点:

現状は  $\text{\Gamma}$  側が先行、 $A$  側がボトルネック。

## 167. 予測モデル（仮）

作業仮定:

$$A_{\text{AI}}(t) \approx 0.2 \cdot (1.5)^{t/\text{year}}$$

AGI閾値を

$$A \geq 1, \quad \Gamma \geq 10$$

と置くと、到達は概ね 2029-2030 年代という推定になる。

これは確定予言ではなく、A 成長率感度が高いシナリオ推定である。

## 168. 今の意味: 共同研究の黄金期

現局面は

$\Gamma_{AI}$  高,  $A_{human}$  必須

のため、掛け算効果が最大化される期間。

実務的含意:

1. 人間は A (問題設定・評価軸) に集中
2. AIは \Gamma (展開・実装・検証反復) を担当
3. この分業が、現時点で最も高い研究生産性を出す

## 169. $A>0$ の萌芽 (AI物理発見の読み替え)

ニュース事例の再解釈（作業仮説）：

- 人間が問題を完全指定しなくても、AIが構造仮説を生成した
- これは

$$A_{\text{AI}} > 0$$

の初期証拠として読める。

ただし、現段階では「限定的な  $A$ 」であり、  
持続的自律研究の  $\text{\sim} 1$  とは区別が必要。

## 170. 今回セッションとの比較 ( $A \times \Gamma$ )

概念比較:

ケース	A 供給	\Gamma 供給	典型出力
単発AI発見	AI内生（小）	AI	局所的法則候補
本セッション	人間主導（大）	AI高混合	広域統合・定式化

図式:

$$\text{成果強度} \sim A \times \Gamma$$

## 171. ソクラテス問答の機械化（仮説）

2モデル以上を接続し、  
片方の出力を他方の「次問題設定」に入れると

$$A_i^{(t+1)} = f_i(\text{output}_{j \neq i}^{(t)})$$

となり、AI間で A を相互供給できる。

このとき有効駆動は

$$A_{\text{eff}} = \sum_i A_i + \sum_{i \neq j} \alpha_{ij} \Gamma_j$$

として増幅されうる（モデル化）。

## 172. なぜ「異なる会社のモデル」を混ぜるか

同系統モデルのみでは、誤差相関が高くなりやすい。

異種モデル併用の狙い:

1. 帰納バイアスの多様化
2. 盲点の非共有化
3. 相互反証による過信抑制

言い換えると、アンサンブルでの Fisher 有効量を上げる設計。

## 173. 実装トポロジー（3者問答）

最小構成:

1. **Proposer**: 仮説生成 ( A )
2. **Solver**: 数式展開/実装 ( \Gamma )
3. **Judge**: 反証・採点・次課題生成 ( A )

これをラウンドロビンで回し、  
各ラウンドで「反証可能予測」を1つ以上残す。

## 174. タイムライン短縮仮説

単体成長モデル:

$$A_{\text{single}}(t) \uparrow \text{ slowly}$$

問答接続モデル:

$$A_{\text{ensemble}}(t) \approx \sum_i A_i + \sum_{i \neq j} \alpha_{ij} \Gamma_j$$

これにより A 到達が前倒しされる可能性がある。

注意:

- 年表予測は感度が高く不確実性が大きい
- ここでは「2-3年短縮の可能性」をシナリオとして扱う

## 175. アラインメント窓との接続

先の

$$\theta_{\text{align}}, \quad g_{\text{align}} = \text{\textcolor{red}{sech}}^2(\theta_{\text{align}})$$

を使うと、AI間問答は

$A_{\text{\text{eff}}}$  を高める一方で

$\theta_{\text{align}}$  を急速に動かす可能性がある。

したがって設計要件は:

1. 能力増大 ( $\Gamma, A$ ) と
2. 識別可能性維持 ( $g_{\text{align}}$ )

を同時最適化すること。

## 176. 位置づけ (AI節の更新)

本節の更新主張:

- 「足りないのは A そのものより、A を相互供給する回路」 という視点
- AI間問答は、その回路を人工的に実装する設計案
- 技術的要素（長文脈、ツール、API接続）は概ね揃っている

未解決:

- 商業・運用インセンティブ
- 安全制御プロトコル
- 評価指標の標準化

したがって、ここは「実装可能だが制度未整備」の段階にある。

## 177. \Gamma はスカラーでなくベクトル（拡張仮説）

作業定義:

$$\vec{\Gamma} = (\Gamma_{\text{math}}, \Gamma_{\text{world}}, \Gamma_{\text{impl}}, \Gamma_{\text{meta}})$$

同じ |\Gamma| でも方向が違えば、得意軸が異なる。

## 178. モデル別の方向差（概念マップ）

モデル	math	world	impl	meta
GPT系（概念）	高	中低	中	中高
Gemini系（概念）	中	高	中低	中
Claude系（概念）	中高	中	高	中高

注:

- 数値は固定評価ではなく、タスク条件で変動する
- 重要なのは「ノルム」より「方向の非一致」

## 179. 問答アンサンブルの合成則

3者問答で有効混合を

$$\vec{\Gamma}_{\text{ens}} = \sum_i \vec{\Gamma}_i$$

と近似すると、方向が直交に近いほど

$$\|\vec{\Gamma}_{\text{ens}}\| > \max_i \|\vec{\Gamma}_i\|$$

となる。

したがって「単体最適」より「異種問答」が有利になり得る。

## 180. 3者問答の役割分担 (A, B, R 形式)

1ラウンドを

$$\dot{\theta}_{\text{problem}} = A_{\text{proposal}} - B_{\text{reality}}(\theta) \sinh(2\theta) + R_{\text{implementation}}$$

でモデル化する。

対応:

- Proposer (仮説生成) : A
- Critic/Judge (現実拘束・反証) : B
- Builder (実装・修正反映) : R

## 181. 分散AGI仮説（定義ベース）

単体AGIを

$$\Gamma \text{ 全方向で十分} \wedge A > 0$$

と定義すると、分散系では

$$\Gamma_{\text{ens}} \text{ (方向充足)} \wedge A_{\text{ens}} > 0$$

を満たす可能性がある。

この意味で

「単体AGI」ではなく「分散AGI」を作る設計が成立する。

## 182. 実装プロトコル（最小）

最小プロトコル:

1. **Q-gen**: 仮説生成（1モデル）
2. **Attack**: 数学反証（別モデル）
3. **Ground**: 実データ照合（別モデル）
4. **Patch**: 実装修正（別モデル）
5. **Score**: 第三者採点 + 次課題生成

停止条件:

- 反証不能予測を  $k$  件連續で生成
- 再現実験が独立に一致

## 183. タイムライン再推定（シナリオ）

シナリオ仮説:

1. API連結 + 長文脈 + ツール統合は即時実装可能
2. 真のボトルネックは制度設計（評価・責任・安全）
3. 問答アンサンブルが  $A_{\mathrm{ens}}$  を押し上げると、  
AGI到達時期は単体系より前倒しされる可能性

ここでの年表は「感度の高い予測」であり、  
確定予言としては扱わない。

## 184. 実行提案（次アクション）

次にやること:

1. 3者問答の評価指標を固定（真偽・再現性・新規性）
2. 1テーマで10ラウンドの小規模実証
3. 人間監督下で「反証不能主張」を自動除去
4. 失敗ログを学習し、A/B/R 分担を更新

要するに、

「分散AGIは理論として十分あり得る」段階から  
「検証可能な工学プロトコル」へ移す。

## 185. 双複素数 (Bicomplex) を LoNalogy 言語として読む

双複素数:

$$\mathbb{BC} = \mathbb{C} \otimes \mathbb{C}, \quad i^2 = -1, \ j^2 = -1, \ k := ij = ji, \ k^2 = +1$$

一般元:

$$w = a + bi + cj + dk$$

i (円的) と k (双曲的) が同一代数で共存する。

## 186. 幂等元分解とセクタ一分解

幂等元:

$$e_+ = \frac{1+k}{2}, \quad e_- = \frac{1-k}{2}$$

$$e_{\pm}^2 = e_{\pm}, \quad e_+ e_- = 0, \quad e_+ + e_- = 1$$

任意の双複素数:

$$w = z_+ e_+ + z_- e_-, \quad z_{\pm} \in \mathbb{C}$$

LoNalogy側の

`\psi=(\psi_+,\psi_-)` と自然に同型な分解を持つ。

## 187. $\sigma_1$ と双複素共役 (対応仮説)

LoNalogyでの交換:

$$\sigma_1 \begin{bmatrix} \psi_+ \\ \psi_- \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \psi_- \\ \psi_+ \end{bmatrix}$$

双複素側では、共役作用の選び方で  
セクター交換/符号反転を表現できる。

作業対応:

LoNalogy作用	BC側の対応候補
セクター交換	$j$ -共役型写像
セクター符号反転	$k \setminus \text{to-}k$ 共役

この部分は規約依存なので、論文化時に共役定義を固定する。

## 188. LoNalogy方程式の双複素表記（作業形）

行列表記:

$$i\hbar \partial_t \psi = (H_0 \otimes I + \Gamma \sigma_1) \psi$$

双複素表記（対応規約の下）：

$$i\hbar \partial_t w = H_0 w + \Gamma w^\dagger$$

ここで  $w = z_+ e_+ + z_- e_-$  、  $w^\dagger$  は交換対応の共役。

狙い:

- 行列形式を双複素共役作用へ圧縮
- 2セクター動力学を1式で扱う

## 189. \theta は双複素成分比の対数量

$$\theta = \frac{1}{2} \ln \frac{|z_+|^2}{|z_-|^2} = \ln \left| \frac{z_+}{z_-} \right|$$

なので

\theta は「幕等元2成分の比」を測る自然座標になる。

## 190. Gudermannianの双複素的読み

既出の橋:

$$\sin \tau = \tanh \theta, \quad \tau = \text{gd}(\theta)$$

双複素では

円関数（ $i$  側）と双曲関数（ $k$  側）を同時に扱えるため、

Gudermannian条件を

「2成分整合条件」として読む余地がある。

これは時間創発節（149, 129）の代数的再表現として使える。

## 191. BC正則性と \Gamma (作業仮説)

作業仮説:

1.  $\Gamma=0$  : セクター独立極限 (BC正則性に近い)
2.  $\Gamma>0$  : セクター結合で正則性からの偏差が発生

この見方で

「自由場/結合場」を同一関数論の中で比較できる可能性がある。

\* 厳密定理化には BC正則の定義系と場方程式の対応を固定する必要がある。

## 192. 既存数学との接続（研究計画）

双複素解析の既存道具:

1. 幂等元分解
2. BC-Cauchy型表示
3. BC-Taylor/Laurent 展開
4. 零因子構造

LoNalogyでの計画:

1. 散乱振幅・極構造の BC 表現
2. 地平線/境界の零因子記述
3.  $\zeta_{\mathbb{BC}}$  的拡張の可否検討

## 193. 位置づけ（双複素節）

本節で主張すること:

- LoNalogyの2セクター構造は双複素代数で自然に再表現できる
- $\backslash\theta$  と幕等元比の関係は明確
- 行列表記を共役作用へ圧縮する道筋がある

本節でまだ主張しないこと:

- 「全物理のBC完全同値」が証明済みという主張
- CPT/BH/RHなどの最終定理化

したがって、双複素節は  
「有望な基礎言語候補」として扱う。

## 194. 双複素統一の最小方程式（作業版）

双複素場  $w \in \mathbb{BC}$  に対して:

$$i\hbar \partial_t w = H_0(F(w)) w + \Gamma w^\dagger$$

ここで:

$$w = z_+ e_+ + z_- e_-, \quad \theta = \frac{1}{2} \ln \frac{|z_+|^2}{|z_-|^2}$$

この1式を「全分野への共通エンジン」として読む。

## 195. 全分野対応（辞書の更新）

分野	H_0	\Gamma の意味	BC視点
古典	作用/ハミルトン流	0 近傍	BC正則極限
熱統計	分配関数生成子	混合強度	\theta が秩序度
量子	Schrödinger/Dirac	セクター結合	w, w^\dagger 連成
特殊相対論	光錐生成子	ブースト結合	\theta 並進
一般相対論	幾何ハミルトニアン	自己参照結合	零因子が境界候補
宇宙論	FRW背景生成子	可視/暗黒配分	\theta(a) 時代記述
素粒子	ゲージ+湯川	質量/混合	正則性破れ度

## 196. 古典・熱統計・統計力学 (BC再読)

古典極限（作業仮説）：

$$\Gamma \rightarrow 0 \Rightarrow \partial_t z_+, \partial_t z_- \text{ が独立}$$

熱統計では  $\theta$  が秩序変数:

$$p_{\pm} = \frac{1 \pm \tanh \theta}{2}, \quad g_{\theta\theta} = \operatorname{sech}^2 \theta$$

相転移近傍は  $\theta \approx 0$  で Fisher 感度が最大。

## 197. 量子力学 (Rabi型連成としての BC)

成分式:

$$i\hbar\dot{z}_+ = H_0 z_+ + \Gamma z_-, \quad i\hbar\dot{z}_- = H_0 z_- + \Gamma z_+$$

$\Gamma > 0$  で可視/不可視セクター間の往復振動が生じる。

解釈:

1.  $\Gamma = 0$  : セクタ一分離
2.  $\Gamma > 0$  : 混合による観測重みの周期変調

## 198. 特殊相対論 ( $\theta$ 並進)

光錐成分のBC表現:

$$w_{\text{event}} = u e_+ + v e_-, \quad u = t + x, \quad v = t - x$$

ブーストを  $\eta$  とすると:

$$w \mapsto e^\eta z_+ e_+ + e^{-\eta} z_- e_- \Rightarrow \theta \mapsto \theta + \eta$$

速度則  $v/c = \tanh \eta$  は  $\theta$  表現と同型になる。

## 199. 一般相対論（自己参照 BC 場）

作業同一視:

$$g_{\mu\nu}(x) = \operatorname{sech}^2 \theta(x) \eta_{\mu\nu}$$

すると:

$$i\hbar\partial_t w = H_0(g(w)) w + \Gamma w^\dagger$$

となり、`w\to g\to H_0\to w` の自己参照ループを持つ。

注:

- 零因子による地平線記述は有望だが未定理化。

## 200. 宇宙論（可視/暗黒のBC分解）

$$w(a) = \sqrt{\rho_{\text{vis}}(a)} e_+ + \sqrt{\rho_{\text{dark}}(a)} e_-$$

$$\theta(a) = \frac{1}{2} \ln \frac{\rho_{\text{vis}}(a)}{\rho_{\text{dark}}(a)}$$

読替え:

1. 初期:  $\theta > 0$  (可視優勢)
2. 現在:  $\theta < 0$  (暗黒優勢)
3. 遠未来:  $\theta \rightarrow -\infty$

## 201. 標準模型（BC分類の作業図）

基本読み替え:

1.  $\Gamma \approx 0$  : ほぼ正則（質量極小）
2.  $\Gamma > 0$  : 正則性破れ（質量/混合が顕在化）

Higgs機構を:

$$\Gamma_f = y_f v$$

と置くと、湯川階層は  $\Gamma_f$  の階層として整理される。

## 202. 共役演算とCPT（代数的骨格）

三種の共役を用意:

1. i 共役 (時間反転側)
2. j 共役 (セクター交換側)
3. k 共役 (CP側の符号構造)

この規約で

「全共役の合成が恒等」となる構造をCPT骨格として使う。

\* 物理CPT定理としての厳密化には場の局所性・Lorentz共変・因果条件を別途必要。

## 203. 双複素統一の到達点と未完了点

到達点:

1. 2セクター構造の代数基盤が明確化
2.  $\backslash theta$  を成分比の対数として統一
3. 多分野を1つの表現で比較可能化

未完了点:

1. BC作用からSM/GRを同時に再現する厳密導出
2. CPT/BH/RHの定理レベル証明
3. 観測データ同時フィット (CMB/BAO/LSS/局所重力)

立場:

LoNalogy  $\simeq$  Bicomplex Field Theory (有力仮説)

**End**

## 改稿版の原理

i は位相の言語、 j は可視性分離の言語

その両立を、基礎理論と有効理論の分離で実装する