

天文単位は永年増加するか!?

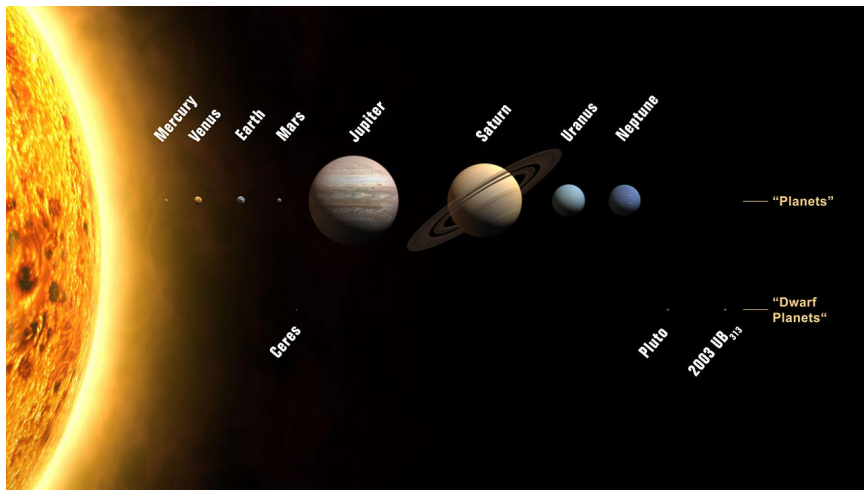
太陽系天体の精密位置測定からの新たな問題

荒木田 英禎

早稲田大学 教育・総合科学学術院 教育情報化推進委員会
arakida@edu.waseda.ac.jp

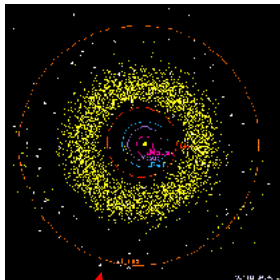
「高精度アストロメトリ観測の時代を迎えた
21世紀の天文学」研究会
2007年9月19・20日 於 国立天文台

話の舞台：太陽系の内惑星領域

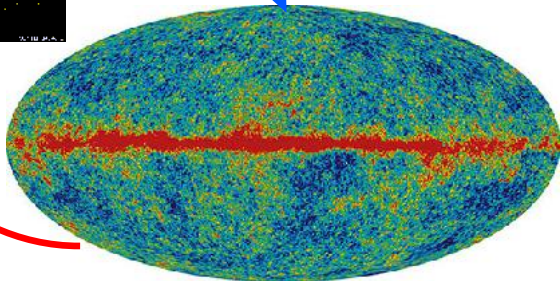


http://www.astroarts.co.jp/news/2006/08/28planet_5/index-j.shtml

局所から大局への手がかり?!



宇宙の大局的問題に対する
新しい知見?!



力学的影響?!

話の内容

- イントロダクション
- 天文単位 AU とは何か？
- 天体暦構築と天文単位 AU の決定
- 天文単位増加の原因と Krasinsky & Brumberg の試み
- 高精度アストロメトリへの期待と展望

イントロダクション

衝擊的論文

G. A. Krasinsky & V. A. Brumberg

2004, CMDA, 90, 267

“Secular increase of astronomical unit
from analysis of the major planet motions,
and its interpretation”

Krasinsky & Brumberg の衝撃的結論

1. 惑星レーダー観測/火星探査機の軌道解析
天文単位 AU が $15 \pm 4 \text{ m/世紀}$ の割合で増加
惑星軌道サイズが増加
2. 宇宙膨張の効果?: 説明不可
3. 宇宙膨張の運動方程式への寄与と信号(光)伝播に伴う時刻系の変換への寄与が互いに相殺
4. 太陽の Mass Loss : 微小 (約 0.3 m/世紀)
5. 重力定数 G の変化 : 除外 (約 0.1 m/世紀)

なぜ AU が増加しているのか分からん ...

天文単位 **AU** とは何か？

天文単位

時間，長さ，質量に天文単位：天体暦の単位系

- 時間の天文単位：単位 Julian Day
- 長さの天文単位：単位 AU
- 質量の天文単位：太陽質量 M_{Sun} を 1

天文単位 AU

- $1\text{AU} = 1.49597870691 \times 10^{11} \pm 3\text{m}$
- 天文学的距離の**基本単位**
- 重要な**天文定数**の一つ
- 決定精度は **1 m 以下**
 - 最新の精度：($\pm 0.2\text{ m}$, Pitjeva)
- ただし AU は**観測量**ではない

天文単位の定義

- GM_{Sun} : 太陽系の軌道運動を特徴づける
- GM_{Sun} の次元解析 :

$$G \times \text{質量} = \frac{\text{長さ}^3}{\text{時間}^2} \Rightarrow \text{無次元定数}^2 \times \frac{\text{長さ}^3}{\text{時間}^2}$$

天文単位の定義

天文単位 AU の定義：

$$GM_{\text{Sun}} = k^2 \text{AU}^3 \text{d}^{-2}$$

$$k = 0.01720209895$$

Gauss の重力定数

$$d = 86400\text{s}$$

(= 24h × 60m × 60s)

Julian day

- $M_{\text{Sun}} = 1, \text{AU} = 1, d = 1 \quad G = k^2$

天文単位 AU は太陽の
重力定数 GM_{Sun} を表す量と解釈できる

天文単位の定義

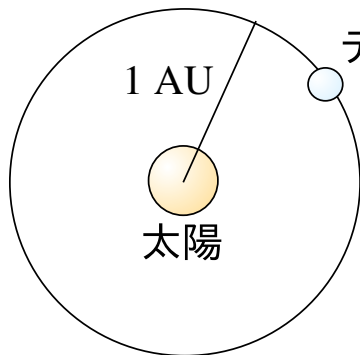
- $k = 0.01720209895$
- $AU = 1.49597870691 \times 10^{11} \text{m}$
- $d = 86400\text{s}$

$$\begin{aligned} GM_{\text{Sun}} &= (0.01720209895)^2 \\ &\quad \times (1.49597870691 \times 10^{11})^3 \\ &\quad \times (86400)^{-2} \\ &= 1.32712440017987 \times 10^{20} \text{ m}^3/\text{s}^2 \end{aligned}$$

天文単位 AU を m で表す事は
 GM_{Sun} を見慣れた SI 単位 m, s で表す事

天文単位の定義

天文単位系 $G = k^2$ 平均運動 $n = \sqrt{G} = k$



テスト粒子

半径 1 AU の円軌道



$$T = 2\pi/k$$
$$= 365.25689... \text{ [Day]}$$

1 AU : テスト粒子が太陽の周りを周期 $T = 2\pi/k$ [Day] で円運動するときの軌道半径

天体暦構築と天文単位 AU の決定

天体暦

惑星運動を数値的に精密に再現

数値的天体暦

- DE シリーズ (Standish, NASA/JPL)
DE: **D**evelopment **E**phemeris
<ftp://ssd.jpl.nasa.gov/pub/eph/planets/>
- EPM シリーズ (Pitjeva, IAA)
EPM: **E**phemerides of **P**lanets and the **M**oon
<ftp://quasar.ipa.nw.ru/incoming/EPM2004>

解析的 (摂動論的) 天体暦

- VOSP シリーズ (Bretagnon, Fienga *et al.*)
VSOP: **V**ariations **S**eculaires des **O**rbites
Planetaires
<ftp://ftp.imcce.fr/pub/ephem/>

天体暦の用途

- Space Navigation
- 軌道データを使った様々なサイエンス

天体暦の構築

- 相対論的 (post-Newton) 枠組で構築
- 多彩な観測データに基づく
- 数値積分：運動方程式と変分方程式
- 最小自乗法によるパラメータフィット
- 推定されるパラメータ：175 @ DEシリーズ
 - 惑星の初期位置/初期速度
 - 天文定数群
- 惑星運動：位置 (AU), 速度 (AU/Day) で出力
- 天体暦の精度：観測データ精度に依存

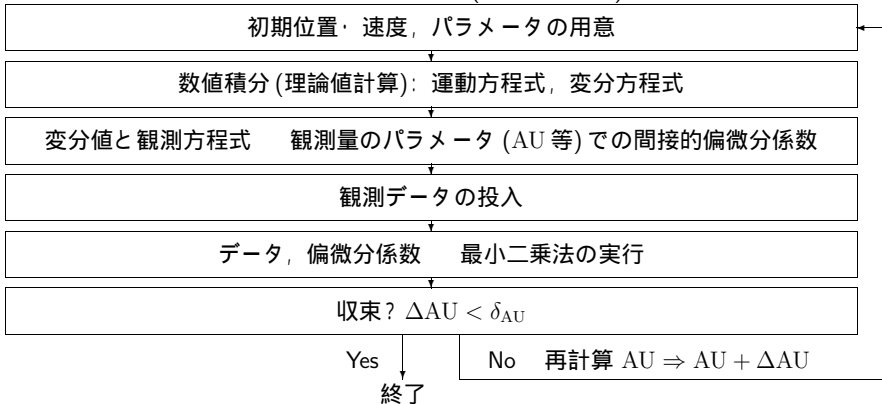
天体暦構築に用いる観測データ

- 光学観測 ($0''5 \sim 0''05$) : 外惑星の軌道改良
- VLBI/ICRF ($\sim 0''001$) : 天体暦を基準系に
 - ICRF:International Celestial Reference Frame
- 惑星レーダー (数 100 m) : 内惑星の軌道改良
- 惑星探査機 (数 m) : 内惑星の軌道改良
- 月レーザー測距 (数 cm) : 月の軌道改良

天体暦の構築

準備:

- ・ 運動方程式, 変分方程式 $d/dt[\partial\mathbf{x}/\partial\text{AU}], \dots$
- ・ 観測量のパラメータでの直接的偏微分係数 (AU では不要)



天文単位増加の原因と Krasinsky & Brumberg の試み

天文単位の増加は本当か？

天体暦の権威達も確認している

	AU の変化量 (m/世紀)
Krasinsky & Brumberg ¹	15 ± 4
Standish ²	7 ± 2
Pitjeva ²	~ 5

¹ Krasinsky & Brumberg, 2004, CMDA, 90, 267

² Standish, 2005, Proc. IAU Colloq. 196, 163

- AU の決定精度は 1m 以下
- **約 10 m/世紀**程度の天文単位の増加は明らかに大きい

原因は何か？

- AU の増加 惑星軌道サイズの増加
- 惑星の公転周期 T の増加
- 他に T を増加させる要因は？
 GM_{Sun} の減少

GM_{Sun} の減少で説明できるか？

- 太陽の Mass Loss : GM_{Sun}

$$\frac{\dot{M}}{M} \simeq 3.0 \times 10^{-12} \text{cy}^{-1} \Rightarrow \frac{d\text{AU}}{dt} \simeq 0.3 \text{m/cy}$$

- 重力定数 G の変化 : GM_{Sun}

$$\frac{\dot{G}}{G} \simeq 1.0 \times 10^{-12} \text{cy}^{-1} \Rightarrow \frac{d\text{AU}}{dt} \simeq 0.1 \text{m/cy}$$

- GM_{Sun} の減少では説明できず
- AU の増加は宇宙論的 ?!

宇宙膨張は軌道運動に影響するか？

宇宙膨張は影響しない

- McVittie (1933)
- Einstein-Straus (1945/1946)

宇宙膨張の影響はある

- Järnefelt(1940/1942) : 微小, McVittie
- Gautreau (1984) : LT 6×10^{-16} m/cy
- Cooperstock *et al.* (1998) : Fermi Coord.
 $\sim 3 \times 10^{-28}$ m/cy
- Sereno & Jetzer (2007) : FLRW + Λ
 $\sim 6 \times 10^{-20} \sim 2 \times 10^{-21}$ m/cy
- Mashhoon *et al.* (2007) : LTB
 $\sim 2.5 \times 10^{-8}$ m/cy

Krasinsky & Brumberg のアプローチ

- 宇宙膨張の影響の有無を調べる
- 観測：惑星レーダー/惑星探査機の軌道解析 (時刻計測)
- 宇宙膨張の惑星運動方程式への寄与と
- 信号伝播への寄与の考慮
- 時刻系の変換：太陽系重心座標時 地心座標時 (固有時)

運動方程式

- 運動方程式：線形近似

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}_N + \frac{1}{c^2} \mathbf{F}_{\text{EIH}} + \mathbf{F}_{\text{Cosmo}}$$

- $\mathbf{F}_{\text{EIH}}/c^2$ は考慮済 , $\mathbf{F}_{\text{Cosmo}}$ は含まれず
- Newton + 宇宙膨張

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{F}_N + \mathbf{F}_{\text{Cosmo}}$$

で宇宙膨張効果を考察

レーダー観測

- 信号伝播：精密な時間計測
- 太陽系重心座標時 $TCB = t$
運動方程式，光差方程式の時間変数
- 固有時 τ (協定世界時 UTC)
地球上の時計の読み
- 観測されるレーダーの往復時間@地上：
時間の変換： t τ

$$\Delta\tau = \tau(t) - \tau(t - t_d - t_u)$$

メトリック

FLRW (共形的ガリレイ) + 太陽重力

$$ds^2 = \left[A(t, \mathbf{r}) - \frac{2GM}{c^2 r} \sqrt{A(t, \mathbf{r})} \right] c^2 dt^2 - A(t, \mathbf{r}) d\mathbf{r}^2$$

$$A(t, \mathbf{r}) = \left(1 - \frac{q}{\sqrt{c^2 t^2 - r^2}} \right)^4, \quad A = 1 : \text{Newton 近似}$$

運動方程式の解

- 先のメトリックから Lagrangian L
- Euler-Lagrange 方程式を解く

運動方程式の解 (r, λ) :

$$r = a \left(1 - 2 \frac{t - t_0}{T} \right)$$

$$\lambda = \lambda_0 + n(t - t_0) + n \frac{(t - t_0)^2}{T}$$

T = 宇宙膨張を特徴付ける定数

信号伝播

地球の固有時 τ で計測したレーダー伝播時間：

$$d\tau = dt \left(1 + 2 \frac{t - t_0}{T} \right)$$

惑星の位置推算：固有時から座標時

$$d\tau = \left(1 + 2 \frac{t - t_0}{T} \right) dt \rightarrow \tau = t + \frac{(t - t_0)^2}{T}$$
$$\rightarrow t = \tau - \frac{(t - t_0)^2}{T} \Rightarrow d\lambda = -n \frac{(t - t_0)^2}{T}$$

Krasinsky & Brumberg の結論

軌道運動と信号伝播への寄与が互いに相殺

- 個々には変化量が存在
- r (-) と固有時で計った伝播時間 (+)

$$\pm 2 \frac{t - t_0}{T}$$

- λ (+) と固有時 座標時への変換 (-)

$$\mp n \frac{(t - t_0)^2}{T}$$

Krasinsky & Brumberg の結論

- AU の決定精度は 1m 以下
- それを上回る AU の増加： 15 ± 4 m/cy
- GM_{Sun} の減少で説明不可
- 宇宙膨張の効果は**実質的に観測不可**
- 観測されている AU 増加を説明できない ...
- 考えられる要因：**宇宙論的または重力的要因?!**

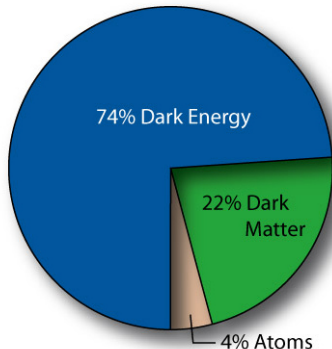
高精度アストロメトリへの 期待と展望

宇宙膨張と太陽系

- 太陽系内の位置天文観測の高精度化
 - 惑星運動の正確な理解
 - 天体暦/天文定数の精密決定
- AU の増加：太陽系内に原因を見付けられず
- 太陽系と宇宙論的 (大局的) 重力
 - 重力を介して原理的に影響があるはず
- AU の増加：宇宙論的起源の可能性あり
- 高精度アストロメトリが大きな鍵

宇宙の構成要素

CMB, 1a 型 SNe の $m-z$ 関係から ...



http://map.gsfc.nasa.gov/m_mm.html

- 一様等方 FLRW + Λ **宇宙の 96%は暗黒 ...**
- 暗黒なモノは何？ **謎なぞナゾ ...**

小は大を兼ねるか!?

宇宙論的重力効果を太陽系が感じているなら ...

- 暗黒なモノはどれだけあるのか？ないのか？
- 一様等方 FLRW + Λ は妥当？
- 宇宙の非一様性は効く？効かない？
- ベースとなる重力理論は正しい？

Tensor Grav.? Scalar-Tensor Grav. ?

Scalar-Vector-Tensor Grav. ? MultiBrane ?

Strings ? ... And more ?

等の問題解決の手がかりを与える可能性あり

位置天文観測の精密化は
現在の宇宙の姿の解明

につながるだけではなく

宇宙論的問題や重力理論等の
物理学の基礎的問題解決に
結び付く可能性がある

したがって

太陽系内における位置天文観測の
高精度化は天文・天体物理に限らず
基礎物理学においても極めて重要

御静聴
ありがとうございました

補足資料

FLRW メトリックの共形的ガリレイ表現

FLRW

$$ds = a^2(\eta)[d\eta^2 - d\chi^2 - \Sigma^2(d\theta^2 + \sin^2\theta d\phi^2)]$$

変換：

$$r = d \sinh \chi, ct = d \cosh \chi, q \exp \eta = d, \tanh \chi = \frac{r}{ct}$$

共形的ガリレイ計量

$$\begin{aligned} ds^2 &= \Omega^2(t, \mathbf{r})(c^2 dt^2 - d\mathbf{r}^2) \\ &= \left(1 - \frac{q}{\sqrt{c^2 t^2 - r^2}}\right)^4 (c^2 dt^2 - d\mathbf{r}^2) \end{aligned}$$

FLRW メトリックの共形的ガリレイ表現

- 漸近的に平坦 (ミンコフスキー/ガリレイ)
- $g_{\mu\nu} \rightarrow \bar{g}_{\mu\nu} \equiv \Omega^2(x)g_{\mu\nu}$
- $t \rightarrow \infty$ で平坦になる
- 共形的に平坦な時空の存在条件

$$C_{\mu\nu\alpha\beta} = 0$$

質点重力を含んだ宇宙モデル

既存の Einstein Eq. の解を組み合わせる

- Einstein-Straus , Schücking (Swiss-Cheese)
- Schwarzschild + 宇宙モデル : 境界条件で繋ぐ
- 注意 : 時空同士が Overlap しない
- 惑星運動領域 : 真空解 Birkhoff の定理 静的時空 膨張効果現れず

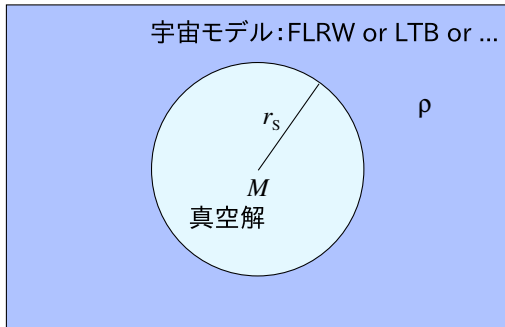
何とか Einstein Eq. の解を求める

- 非常に困難な問題
- McVittie (FLRW) , Gautreau (LT)
- 一見よさそうに見える
- しかし観測量/不変量等の物理的解釈が不明確との指摘あり
- 現状は McVittie 解くらいしか選択肢がない

Schücking 半径

- 時空の真空 (静的) 領域の大きさの目安
- FLRW ($k = 0$) の場合 :

$$\frac{4}{3}r_s^3\rho = M \Rightarrow r_s \sim 170\text{ly}$$



宇宙膨張は軌道運動に影響するか？

- これまでの認識：軌道運動に影響なし
McVittie , Einstein-Straus の結論に起因
- 最近では宇宙膨張の軌道運動への寄与はゼロ
ではないという認識

$$\frac{d^2r}{dt^2} = \frac{L^2}{r^3} - \frac{GM}{r^2} + \frac{\ddot{a}}{a}r, \quad r^2 \frac{d\theta}{dt} = L$$

- ただし理論的には非常に小さな量

McVittie メトリック

共動座標

$$ds^2 = -\left(\frac{1 - \frac{\mu(t)}{2r}}{1 + \frac{\mu(t)}{2r}}\right) c^2 dt^2 + \left(1 + \frac{\mu(t)}{2r}\right)^4 a^2(t) d\ell^2$$

$$d\ell^2 = (dr^2 + r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2 \theta d\phi^2)$$

$$m_0 = \frac{GM}{c^2} = \mu(t)a(t)$$

固有座標 $R = ar$

$$ds^2 = -\left(\frac{1 - \frac{m_0}{2R}}{1 + \frac{m_0}{2R}}\right) c^2 dT^2 + \left(1 + \frac{m_0}{2R}\right)^4 dL^2$$

$$dL^2 = (dR^2 + R^2 d\theta^2 + R^2 \sin^2 \theta d\phi^2)$$

McVittie メトリックの変換

$$ds^2 = -\left(\frac{1 - \frac{\mu(t)}{2r}}{1 + \frac{\mu(t)}{2r}}\right) c^2 dt^2 + \left(1 + \frac{\mu(t)}{2r}\right)^4 a^2(t) d\ell^2$$

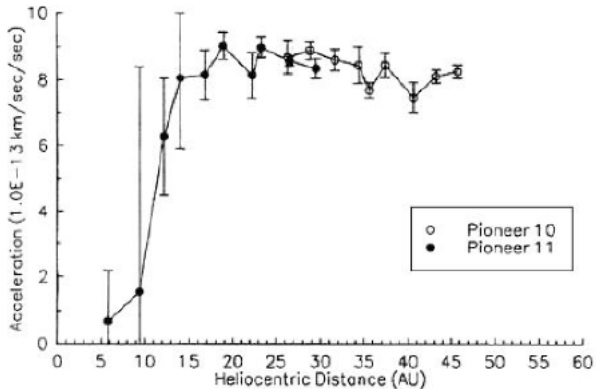
$$d\ell^2 = (dr^2 + r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2 \theta d\phi^2)$$

$$R = a(t)r \left(1 + \frac{m_0}{2a(t)r}\right)^2, \quad m_0 = \mu(t)a(t)$$

$$ds^2 = -\left(1 - \frac{2m_0}{r}\right) c^2 dt^2 + \left(\frac{dr}{\sqrt{1 - \frac{2m_0}{r}}} - \frac{HR}{c} cdt\right)^2 + R^2 d\Omega^2$$

Pioneer Anomaly

UNMODELED ACCELERATIONS ON PIONEER 10 AND 11
Acceleration Directed Toward the Sun



M. M. Nieto and J. D. Anderson, arXiv:0709.1917