

重力多体系

牧野淳一郎

東京大学理学系研究科天文学専攻

平成14年12月24日

実行委員会からもらったお題

(必須となっていた項目のみ)

- ★対象となる天体・天体現象
- ★基本問題の例
- ★定式化・物理的説明
- ★基本アルゴリズム
- ★他手法との比較(長所・短所)
- ★計算の難しさと工夫
- ★最前線の天体シミュレーションの例
- ★今後の課題

こんなのは1時間では無理に決まってる。こういうのをみたい人は2週間前にやった講義資料

[http://grape.astron.s.u-tokyo.ac.jp/makino/talks/kyoto-kougi\[2\].html](http://grape.astron.s.u-tokyo.ac.jp/makino/talks/kyoto-kougi[2].html)

でも見てくださいな。

というわけで、今日の本題

あなたはいかにして心配することを止め、 N 体計算を愛するようになれるか？

答

(白紙)

答

ではなくて

答

あなたが Dr. Strangelove でない限り

そんなことは無理

心配を止めれば論文が量産できるかもしれ
ない

何故心配することを止められないか

というのが今日の本題

- 重力多体シミュレーションの何が問題か
- どうすれば多少は心配を減らすことができるか

何が問題か

- 重力多体系とはどんなものか？
- 数値シミュレーションでなにをわかろうとするのか？
- で、問題は？

重力多体系

- そもそもどんなもの？
- 基礎方程式
- 無衝突系/衝突系
- 2体緩和

そもそもどんなもの？

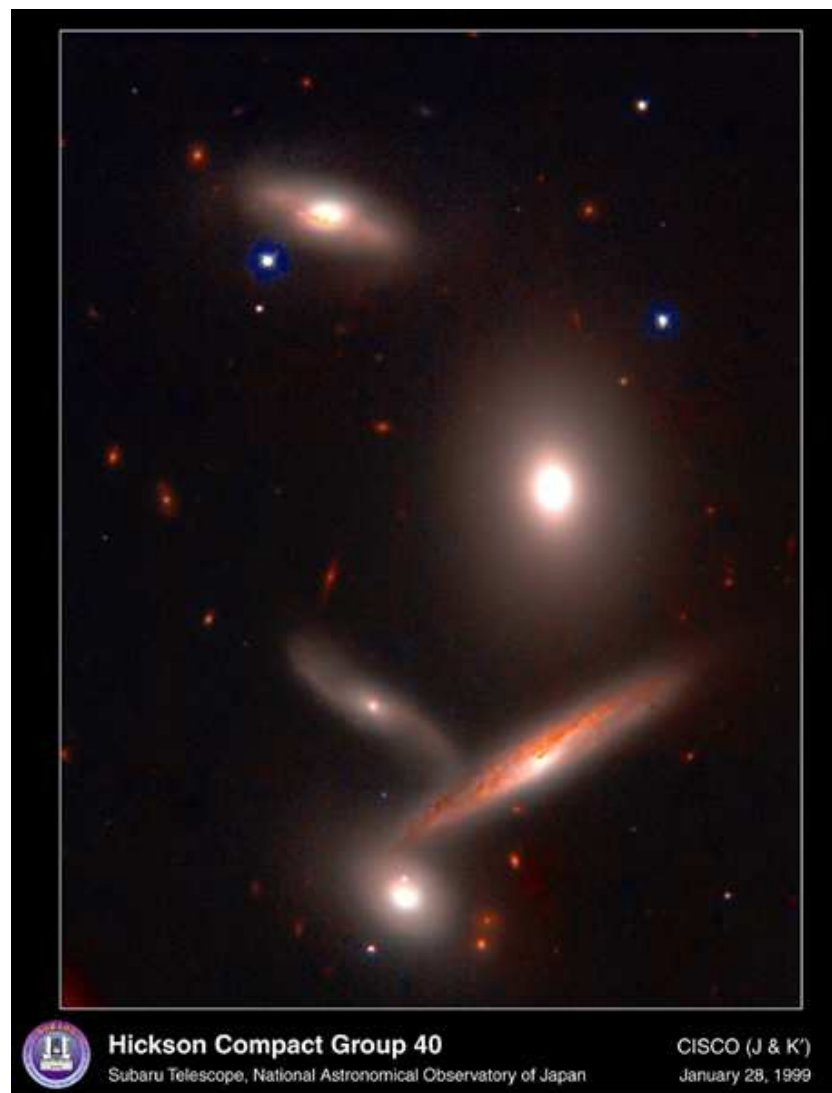
銀河



球状星団



銀河群

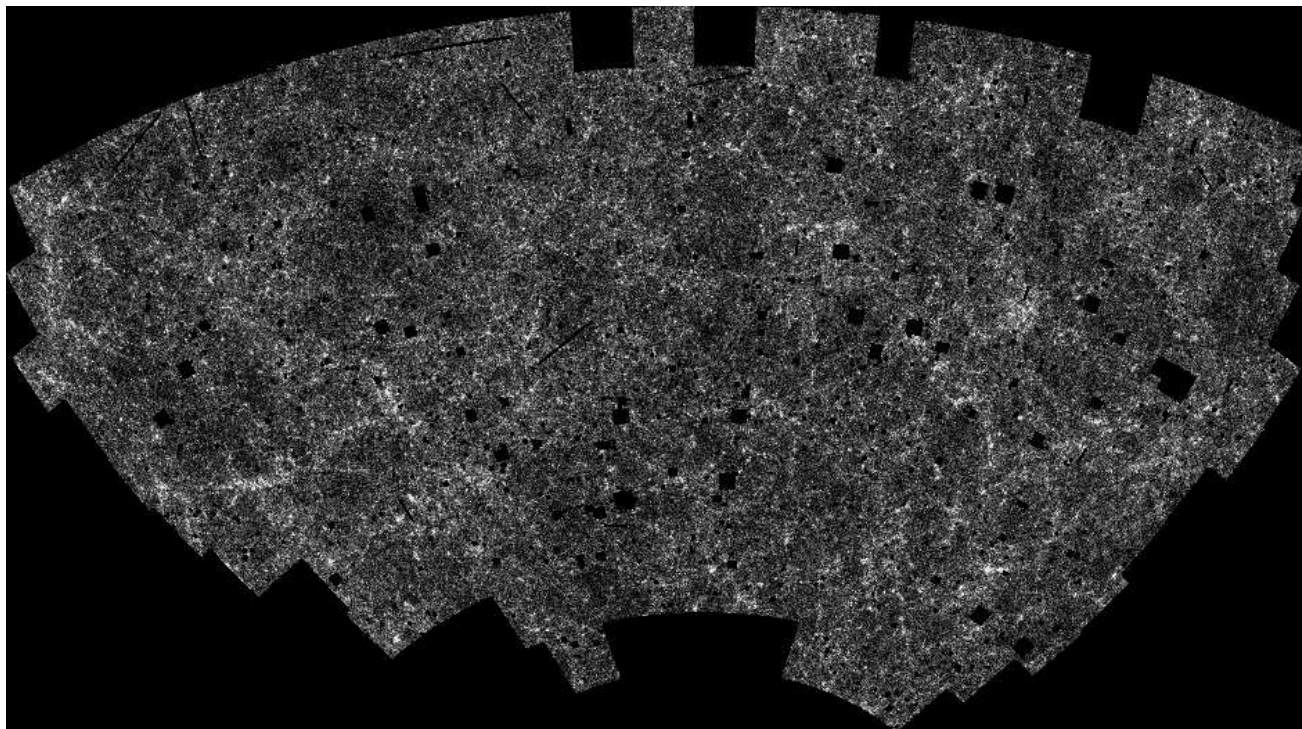


銀河団



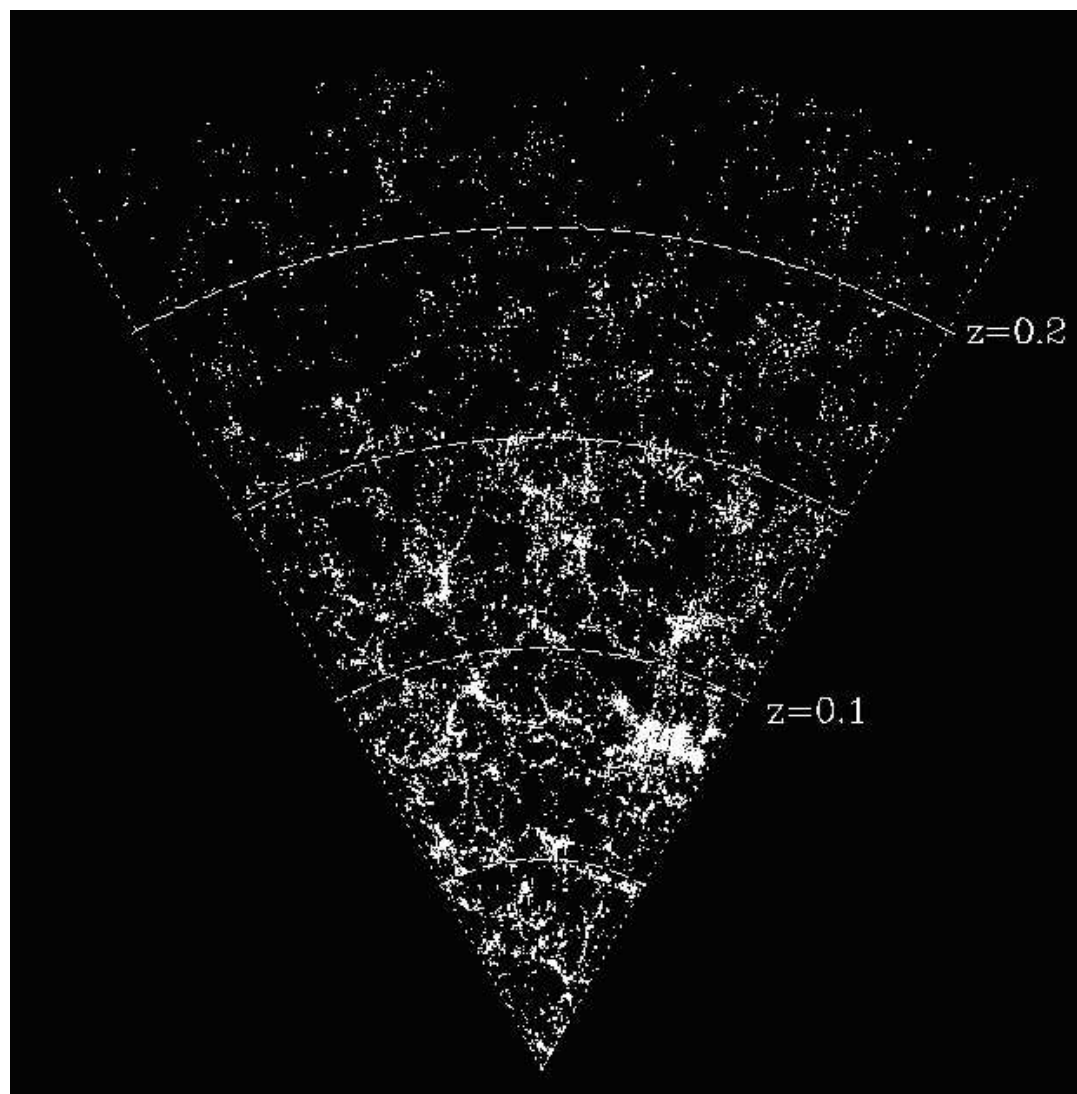
<http://antwarp.gsfc.nasa.gov/apod/ap950917.html>

大規模構造 (天球面)



http://www-astro.physics.ox.ac.uk/~wjs/apm_grey.gif

大規模構造 (距離情報あり) — SDSS スライス



重力多体系の基礎方程式

もとの方程式自体はもちろん、各粒子の運動方程式

$$\frac{d^2 \boldsymbol{x}_i}{dt^2} = \sum_{j \neq i} G m_j \frac{\boldsymbol{x}_j - \boldsymbol{x}_i}{|\boldsymbol{x}_j - \boldsymbol{x}_i|^3}, \quad (1)$$

数値シミュレーションでなにをわかってもらうのか

(極めて特別な場合を除いては)

運動方程式は解析的に解けない。

もちろん、解ける場合や、近似的に解ける場合というのはいっぱいある。

しかし、解析的には解けなくたって、計算機を使えば数値解は求められる。

計算すればなんでもわかるか？

原理的には答は YES。

現実の問題としては NO。

- 計算機的能力
- 素過程の理解

例:銀河形成・進化

典型的な銀河: 1000億個くらいの星、それと同程度の質量のガス、その数倍の質量の「ダークマター」からなる(ということになっている)

- 1000億体問題は今の計算機では全く無理
- 1000億体問題が解けても、それだけでは駄目
 - ガスから星ができる過程
 - 超新星爆発等で星がガスに戻る過程
 - ダークマターはどうか

とりあえず、素過程が「わかっている」ものについては原理的には計算できる。まずはそういう前提で話を進めてみる。

本当に計算できるか？

銀河の例にあったように普通は「できない」

銀河の星の数: 10^{11}

多体計算で扱える粒子数: 多くて 10^7

- なるべく多くの粒子を扱うにはどうするか
- 少ない粒子で必要な答を得るにはどうするか (そんなことができるか)

が問題。

粒子数と「答の正しさ」

原理的には、実際の系と同じ粒子数が扱えれば(重力多体系と近似していい範囲で)「正しい」

では、少ない粒子数で計算した時にどういう意味で正しくないのか？

少ない粒子数で計算するとはそもそもどういうことか？

少ない粒子数での計算

少なくとも以下の3種類

- 実質粒子数無限大の系を離散化
- 本当に有限個の粒子からできている系を、もっと少ない系でごまかす。
- 小さな部分系を切り出す

それぞれ別の問題がある。主に上の2つを考える。

- 空間分解能
- 数値拡散 (2体緩和)
- タイムスケールの不一致
- 境界の影響

粒子数無限大の系

- 宇宙論
- 銀河形成

CDM を信じるなら (というか、barionic とか self-interacting とかいったものでも考えない限り) 実効的な粒子数は無限大

N 体計算: 6 次元空間の中での分布関数を、離散近似すること
とに相当

- 初期ゆらぎの成長: 離散化誤差 (理屈は簡単)
- virialize した系: 主に 2 体緩和・ポテンシャルの誤差

2体緩和

粒子数無限大：無衝突ボルツマン方程式

$$\frac{\partial f}{\partial t} + v \cdot \nabla f - \nabla \Phi \cdot \frac{\partial f}{\partial v} = \frac{\partial f}{\partial t} \Big|_{coll}, \quad (2)$$

f : 6次元位相空間での分布関数 Φ : 重力ポテンシャル, 以下のポアソン方程式の解

$$\nabla^2 \phi = -4\pi G \rho. \quad (3)$$

ここで、 G は重力定数であり、 ρ は空間での質量密度

$$\rho = m \int dv f, \quad (4)$$

$\frac{\partial f}{\partial t} \Big|_{coll}$: 衝突項。 $N \rightarrow \infty$ では 0 になる。

2体緩和

有限粒子数の自己重力多体系の進化

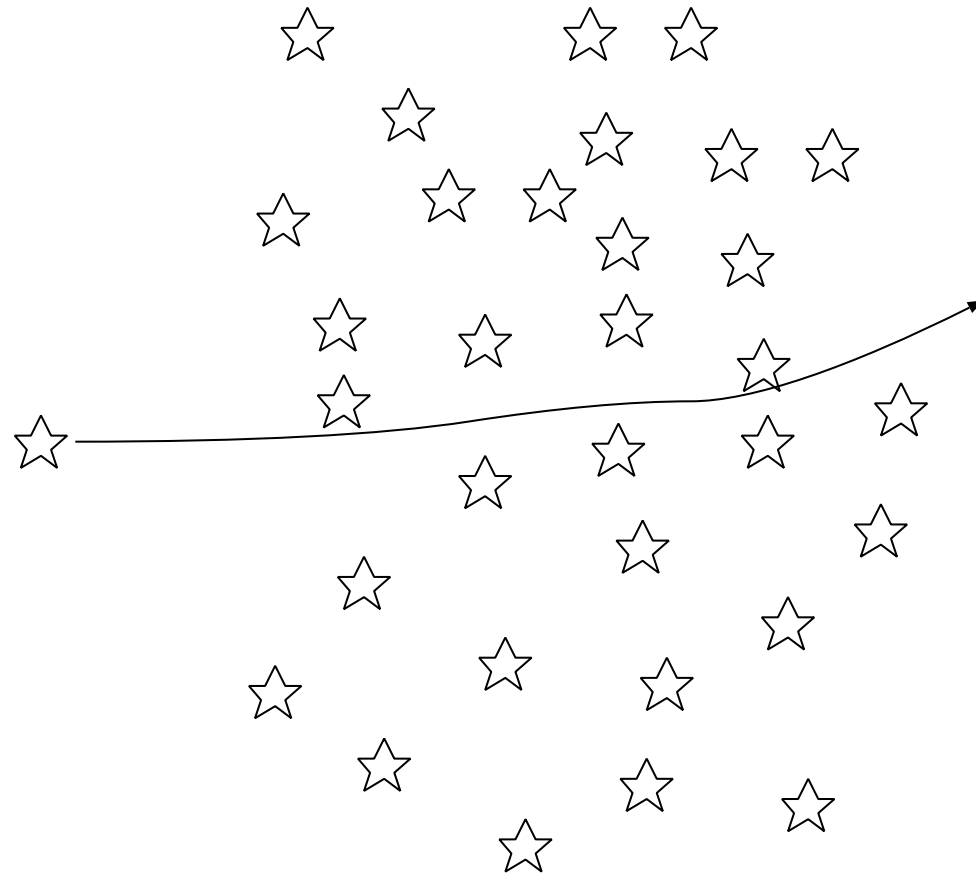
最初は力学平衡にない → まず力学平衡に

有限粒子数: 真の力学平衡というものはない。

有限の質量をもった各粒子が系の中を運動するに従って、ポテンシャルが必ず変化する。この変化によって各粒子の軌道も変化することになる。 = 2体緩和

理想化：一様等方な分布

速度0で空間内に一様（ランダム）に分布した質点を考え、その中を質量0のテスト粒子を飛ばして見る。この場合エネルギー交換はないので速度は変わらず、単に散乱されるだけ



素過程:2体散乱

分布している質点の質量を m 、数密度を n とする。テスト粒子が一つの粒子から距離（インパクトパラメータ） b を速度 v で通った時に曲がる角度は、実際にケプラー問題の解析解を使って

$$\begin{aligned}\tan \theta &= \frac{2b}{(b/b_0)^2 - 1} \\ b_0 &= \frac{Gm}{v^2}\end{aligned}\tag{5}$$

で与えられる。単位時間当たり、インパクトパラメータが $(b, b+db)$ の範囲にある散乱の回数は $2\pi n v b db$ である。

角度の変化

一次の項は0 (角度ランダム)

2次の項は0にならない。

$$\langle \Delta\theta^2 \rangle = 2\pi n v \int_0^{b_{max}} \delta\theta^2 b db \quad (6)$$

積分の上限:系のサイズ

(実際の系では密度構造をいれて積分する必要がある)

緩和時間

前の式から、適当に近似すると

$$\langle \Delta\theta^2 \rangle \sim Gnv^{-3}m^2 \log(R/r_0) \quad (7)$$

R は先に述べたシステムの大きさ、 r_0 は「大きく曲がる」ためのインパクトパラメータの値で、 $b_0 = Gm/v^2$ の程度。

タイムスケール:

$$t_\theta \sim \frac{v^3}{Gnm^2 \log \Lambda} \quad (8)$$

となる。ここで Λ は上の R/r_0 を単に書き換えただけである。

多体系の緩和時間

質量密度一定の場合:タイムスケールが各粒子の質量に比例

質量 M 、特徴的な半径（ビリアル半径か何か） R 、粒子数 N とすれば、緩和のタイムスケールは

$$t_{\theta} \sim \frac{N}{\log N} t_d \quad (9)$$

となる。熱平衡（等分配）にいく時間スケールも同じオーダー

注意:上の緩和時間は上限

- 密度が高い中心 (ρ に比例)
- 速度分散の小さい円盤 (v^3 に比例)

ずっと短くなる

実例

宇宙論的 N 体計算で銀河団のダークマター分布がどうなるか調べよう！ — Navarro, Frenk, White (1996, 1997)

「高分解能」 N 体計算でなにが出来るか調べた

結果：“universal profile”

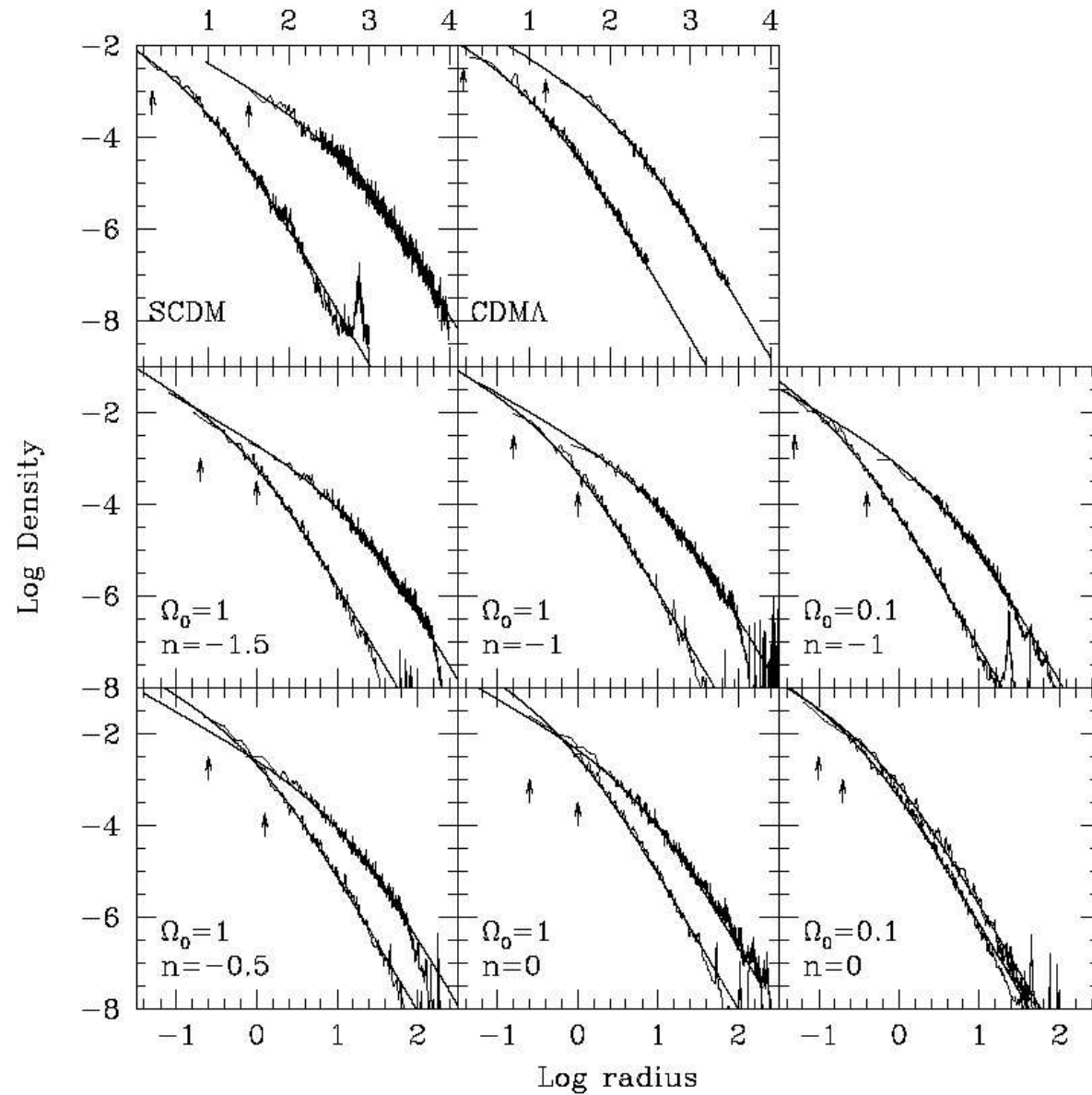
- CDM シナリオによる構造形成を考えた時、CDM が作る自己重力系（ガスとか星を考えない）は

$$\rho \propto \frac{1}{r_*(1+r_*^2)^2}$$

の形に書ける

- この形はユニバーサルで、例えば一つの銀河でも銀河団でも同じである (NFW 1997)

NFW の結果



NFW を信じられるか？

NFW の計算：ハロー一つに典型的には 10^4 体程度

問題点：中心部での二体緩和時間が宇宙年齢よりはるかに短い

緩和時間を「十分長く」した計算は出来ないか？

とにかく粒子数を増やす — Fukushige and Makino 1997
(ApJ 477, L9)

- NFW がいっているような中心で $1/r$ になる分布にはならない
- $\rho \sim r^{-1.4}$ 程度になった
- 信用できるのは 1-2kpc まで

Fukushige & Makino の結果

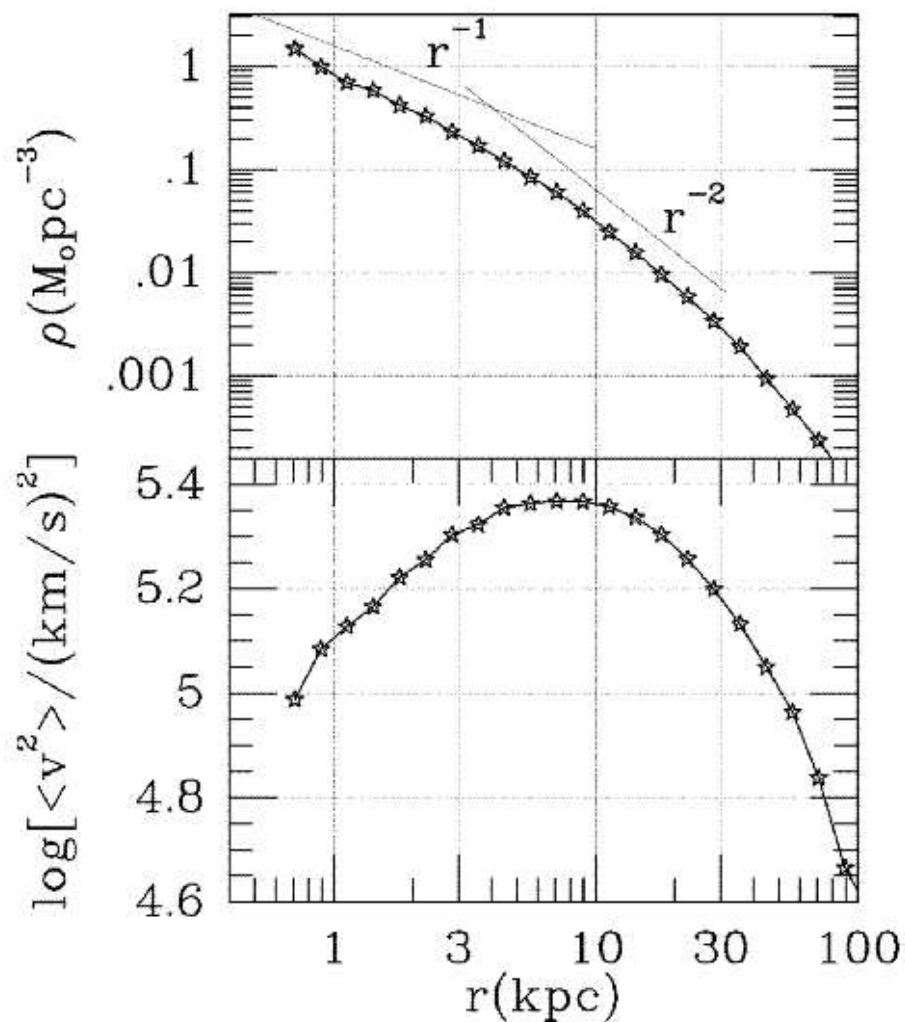


FIG. 2.—Density and temperature structures of the halo at $z = 1.8$ in the N -body simulation shown in Fig. 1. The position of the center of the halo was determined using potential minimum and averaged physical values over each spherical shell.

NFWの結果の解釈

- 「universal」になったのは数値計算の誤差のためであった（すべての計算で粒子数が同じ程度、ソフトニングパラメータも同じ程度だったので、結果がその2つで決まっていた）。

ソフトニング

$$\phi_{\text{soft}} = -\frac{1}{\sqrt{r^2 + \epsilon^2}} \quad (10)$$

$O\left(\frac{\epsilon^2}{r^2}\right)$ の誤差がポテンシャルにある。

経験的な規則

(Fukushige and Makino 2001)

- $t < t_{rel}(r)/3$
- $\Delta t < t_{dyn}/40$ (但し、可変でない時のみ)

なら、log-log プロットをしていい程度には信用できる。

最近の結果

Fukushige and Makino (2001, astro-ph/0108014, 0008104)

500 万粒子くらいまでの計算

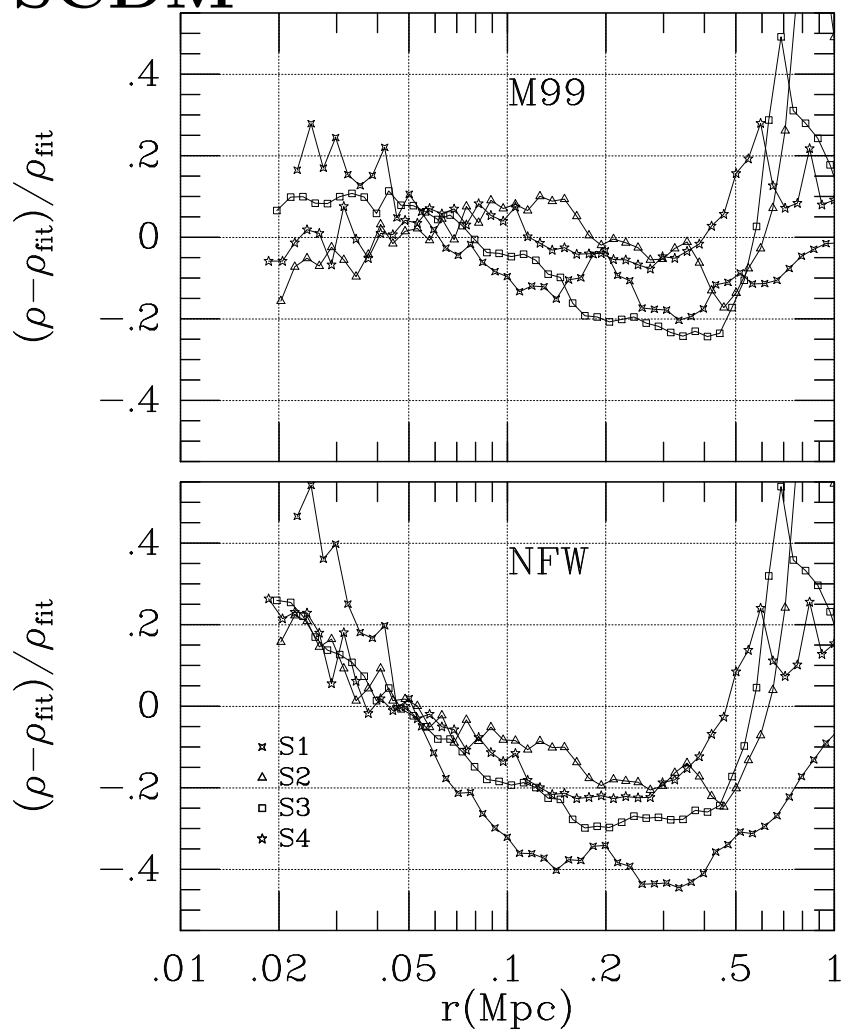
NFW

Moore 99 profile

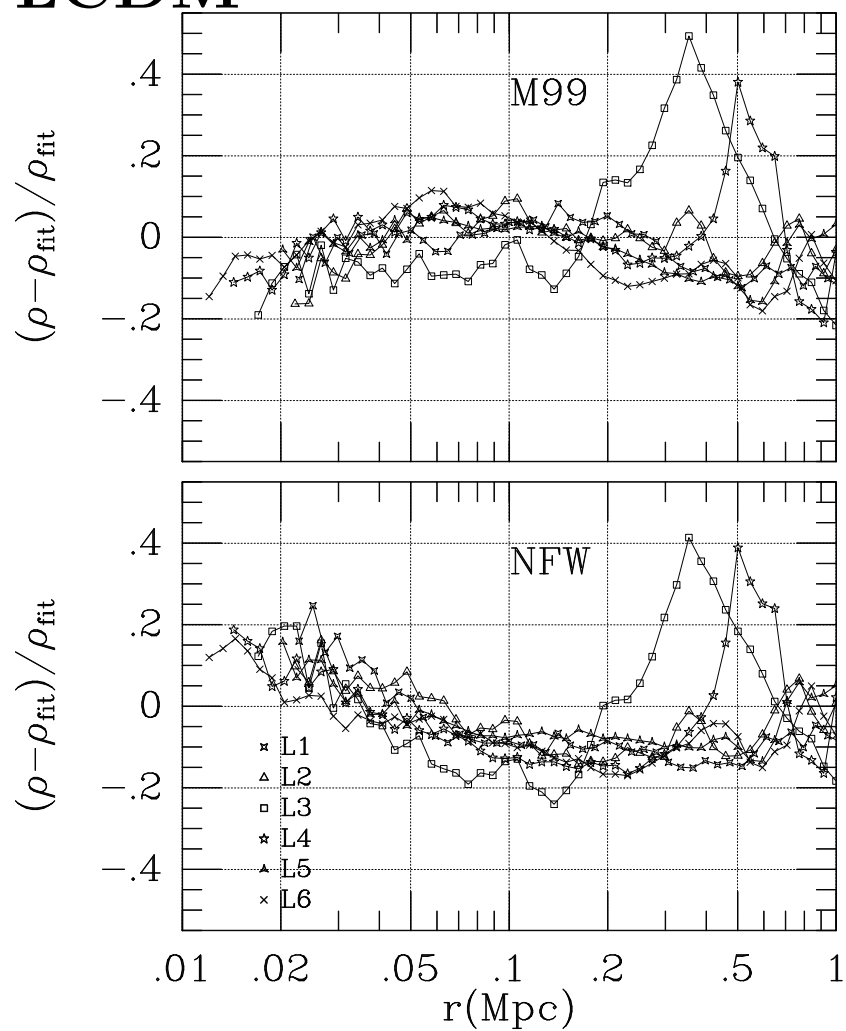
$$\rho = \frac{\rho_0}{(r/r_s)^{1.5} [1 + (r/r_s)^{1.5}]} \quad (11)$$

との差をくらべてみる

SCDM



LCDM



明らかに NFW は悪い

教訓

- 良く知られた仕事だからといって正しいとは限らない
- 人の数値計算が間違っているというためには、人より正しい計算をするのが速い
 - － 理屈からは、「正しくないかもしれない」という以上は言えない(というか、本当はいえるんだけど納得してもらうのは難しい)
- 無衝突系ならより沢山粒子を入れることでより正しくできる

数値計算の方法等

この種の問題：基本的に

- より大粒子数で
- より正確な

計算をすることで、「新しいことがわかる」（こともある）。



どうやって今までより「良い（大きく、正確な）」計算ができるようにするかが問題

「良い」計算をする方法

- 計算法を改良する
- 速い計算機を買う
- 速い計算機を作る

以下、それぞれの話をする。

計算法

原理的には、多体シミュレーションはとっても単純：

運動方程式

$$\frac{d^2 x_i}{dt^2} = \sum_{j \neq i} G m_j \frac{x_j - x_i}{|x_j - x_i|^3}, \quad (12)$$

を数値積分するだけ。

右辺を計算するプログラム：2重ループで10行くらい

時間積分：なにかルンゲクッタとか適当なものを使えばいい

というだけで話が済めばいいけれど、もちろん世の中はそんなに簡単ではない。

何が問題か？

- 計算精度の問題：2粒子の近接散乱、自己重力による構造形成 — 時間刻みをどんどん短くしないとちゃんと計算できなくなる。

積分時間が長いので高精度の公式を使いたい。

- 計算量の問題：右辺の計算量が $O(N^2)$ — N が少し大きくなるとすぐに計算時間が現実的ではなくなる

というわけで、以下、時間領域での計算法と空間領域のそれを概観する。

計算法 — 時間領域

- 独立時間刻み

他に重要な話が沢山あるけど全部省略

独立時間刻み

重力多体問題: 原理的には単に大規模な常微分方程式の初期値問題

適当な公式で時間積分すればいい?

それでは済まない理由:

- 粒子によって非常に大きく軌道のタイムスケールが違うことがある
- 連星とかそういったものができる

構造形成の効果: 最悪 $O(N)$

2体衝突の効果: $O(N^{1/3})$ 程度

対応

- 粒子毎に時間刻みをバラバラに変化させる。(独立時間刻み)
- 2体衝突、連星は座標変換して扱う。

独立時間刻みの原理

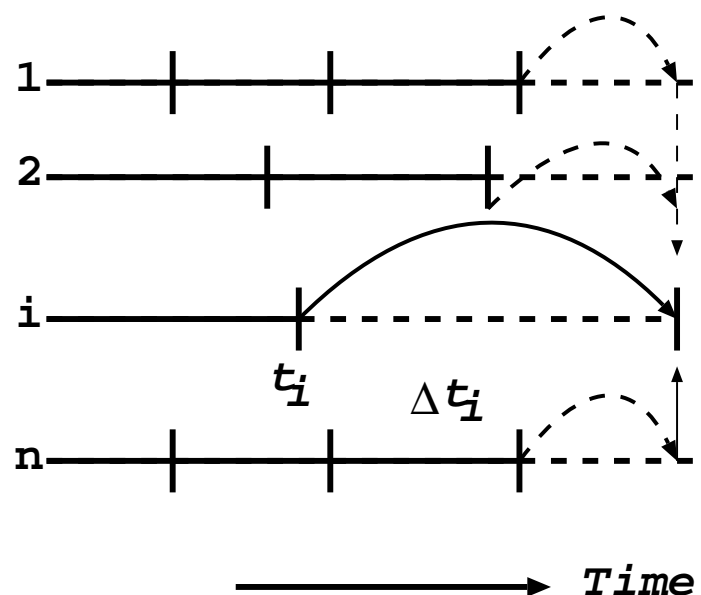
粒子毎にばらばらの時刻 t_i と時間ステップ Δt_i を与える

1. $t_i + \Delta t_i$ が最小の粒子を選ぶ。

2. その粒子の軌道を新しい時刻まで積分する。

3. その粒子の新しい時間刻みを決める。

4. ステップ 1 に戻る。



問題:ある粒子の時刻 $t_i + \Delta t_i$ で他の粒子の位置が必要

他の粒子の位置の計算

時間刻み可変の予測子を使えば問題ない

つまり、

- 各粒子の時間積分公式としては、可変ステップの線形多段階法をPEC モードで使う。
- ある粒子の新しい時刻での加速度を計算するには、他の粒子のその時刻での位置を予測子を使って予測する。

ということになる。

計算法 — 空間領域

運動方程式の右辺をどうやって評価するか？という問題。

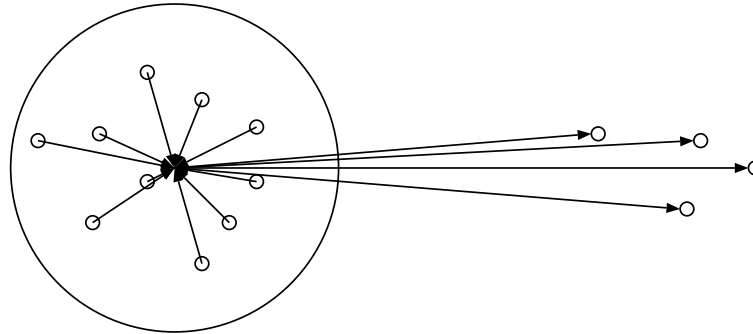
以下、独立時間刻みのことはとりあえず棚上げにして話をすすめる。

広く使われている方法： Barnes-Hut treecode

有名な方法： 高速多重極法

ツリー法、FMMの基本的発想

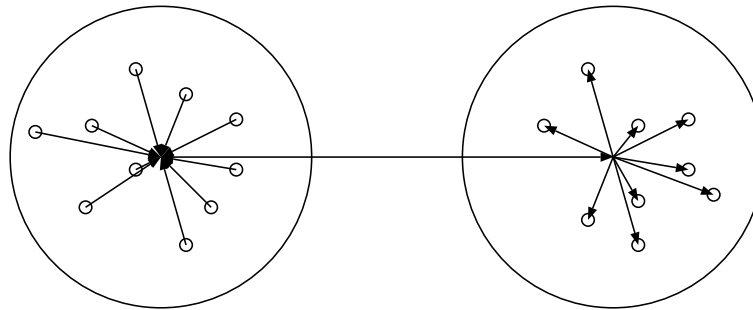
遠くの粒子
からの力は
弱い



Tree



まとめて計
算できな
いか？



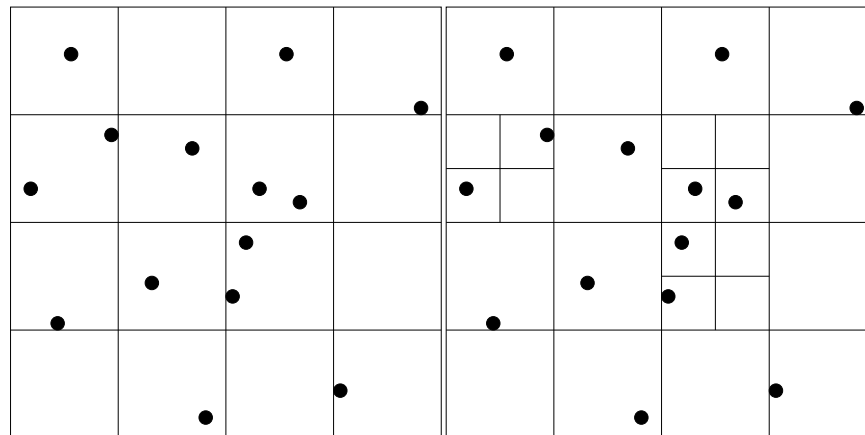
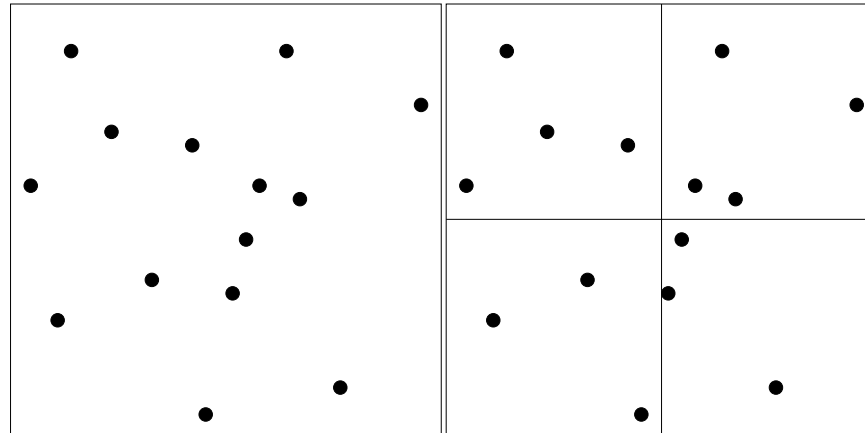
FMM

- ツリー：力を及ぼすほうだけをまとめて評価
- FMM：力を受けるほうもまとめて評価

どうやってまとめるか？ — ツリー法の場合

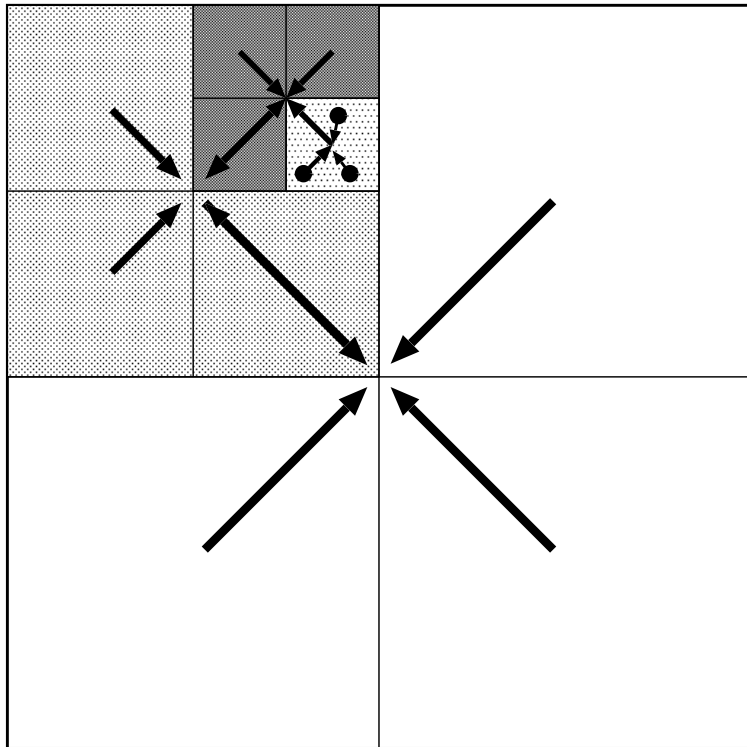
階層的なツリー構造を使う。

- まず、全体が入るセルを作る
- それを再帰的に 8 (2次元なら 4) 分割する
- 中の粒子がある数以下になったら止める (上の例では 1 個)



多重極展開の構成

まず、ツリーの各セルのなかの粒子がつくるポテンシャルの多重極展開を計算する。

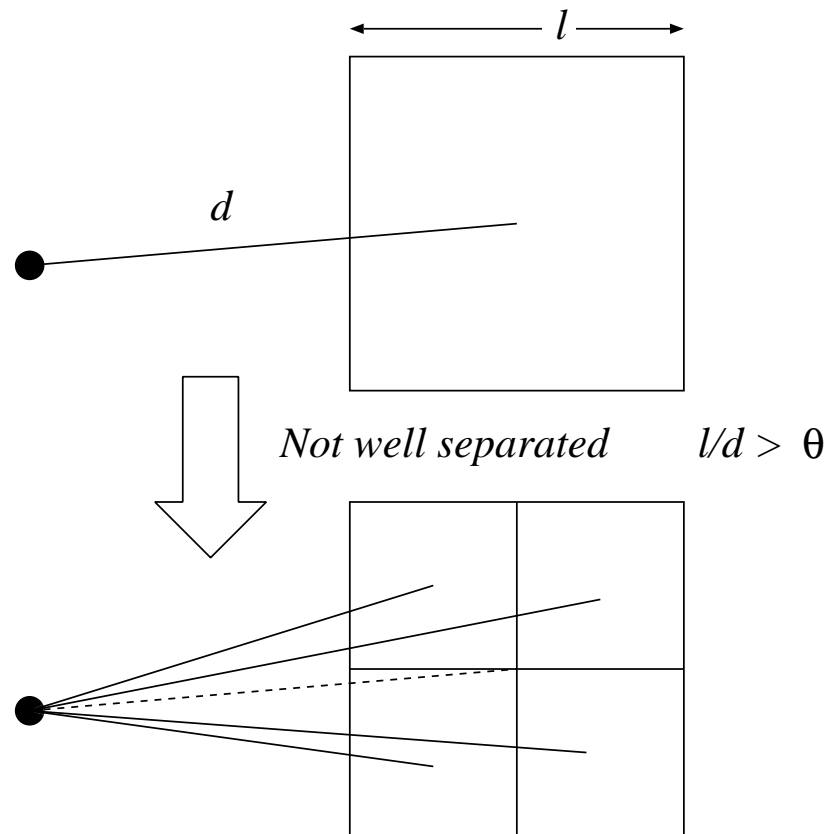


- 最下層のセル: そのなかの粒子が作るポテンシャルを多重極展開
- それ以外: 子セルの多重極展開の展開中心をシフトして加算

下から順に計算していけばよい。
計算量は $O(N)$ 。展開をシフトする式はかなり複雑。

ツリー法での力の計算

再帰的な形に表現すると格好がいい。



- 十分に離れている: 重心 (あるいは多重極展開) からの力
- そうでない: 子ノードからの力の合計

系全体からの力 = ルートからの力

ツリー法の計算量と計算精度

簡単なオーダー見積り:

$$\text{誤差} \propto \theta^{(p+1)}$$

$$\text{計算量} \propto \theta^{-3} p^2 N \log N$$

p : 多重極展開の次数

$\log N$: ツリーの階層数

θ^3 ある階層で、相互作用を計算するセルの数

実際には、、、

実際の振舞い：複雑。

- 精度は上の見積りよりよい (θ のべきが大きい)
- 計算量はそれほど増えない

ことが多い。(粒子の分布による)

高速多重極展開法 (FMM)

(今日は省略)

アンダーソンの方法と Pseudoparticle method

FMM、高精度ツリーの「実用上の欠点」

- 数学が結構ややこしい：実装、デバッグが大変、高速化も面倒
(球面調和関数の計算：漸化式なので速くするのが難しい)

もう少し簡単に書けないか？

→ FMM without Multipoles

- アンダーソンの方法 (Anderson 1992)
- 疑似粒子法 (Makino 1998)

アンダーソンの方法

多重極展開を球面上でのポテンシャルの値で表す。

球面を境界条件とするラプラス方程式 → ポアソンの公式

ポアソンの公式 (外部解と内部解)

$$\Psi(x) = \frac{1}{4\pi} \int_S \left[\sum_{n=0}^{\infty} (2n+1) \left(\frac{a}{r}\right)^{n+1} P_n(s \cdot x/|x|) \right] \Psi(as) ds,$$

$$\Psi(x) = \frac{1}{4\pi} \int_S \left[\sum_{n=0}^{\infty} (2n+1) \left(\frac{r}{a}\right)^n P_n(s \cdot x/|x|) \right] \Psi(as) ds,$$

積分を球面上の適当な標本点をつかった数値積分に置き換える

疑似粒子法

基本的な考え：

球面調和関数展開：多数の粒子が作るポテンシャル場の近似



逆に球面調和関数展開を粒子分布で表現できないか？

こういうことを考える理由

- 意味がわかりやすい
- 多体問題専用計算機 (GRAPE) が有効に使える

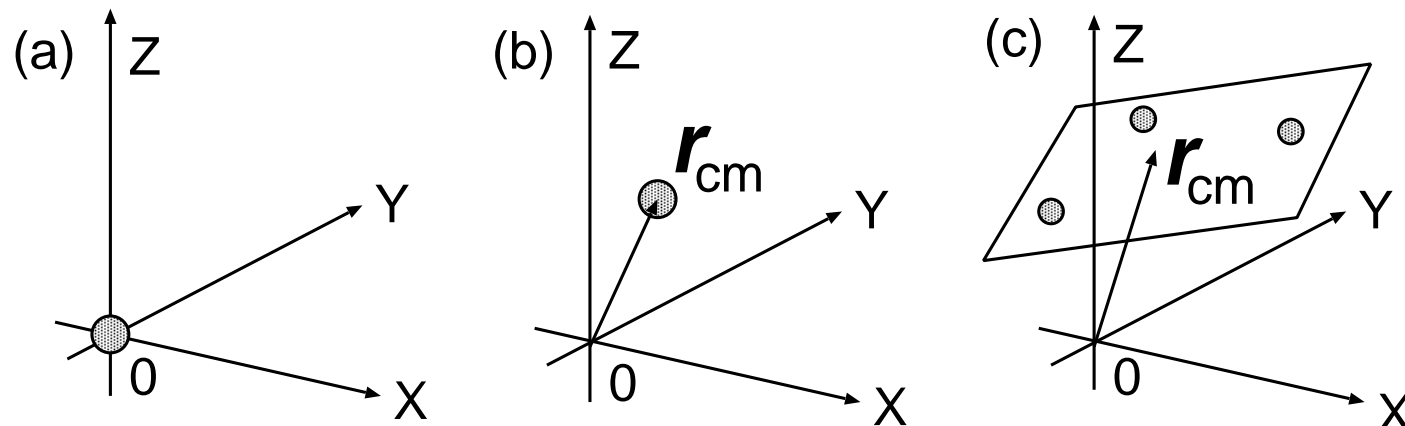
問題：どうやって配置を決めるか？

最小粒子数での実現

$p = 0, 1, 2$ では可能。

$p = 1$: 単に重心

$p = 2$ (Kawai and Makino 1999)



以下では、粒子を置く座標はあらかじめ決めておくやりかたについて考える。

もっと高次 (M2M)

疑似粒子のおき方：アンダーソンの方法と同じく球面上とする。最終的な式：

$$m_j = \frac{2l + 1}{K} \sum_{i=1}^N m_i \sum_{l=0}^p (r_i/r)^l P_l(\cos \gamma)$$

ここで γ は粒子の位置と疑似粒子の位置の間の角度。

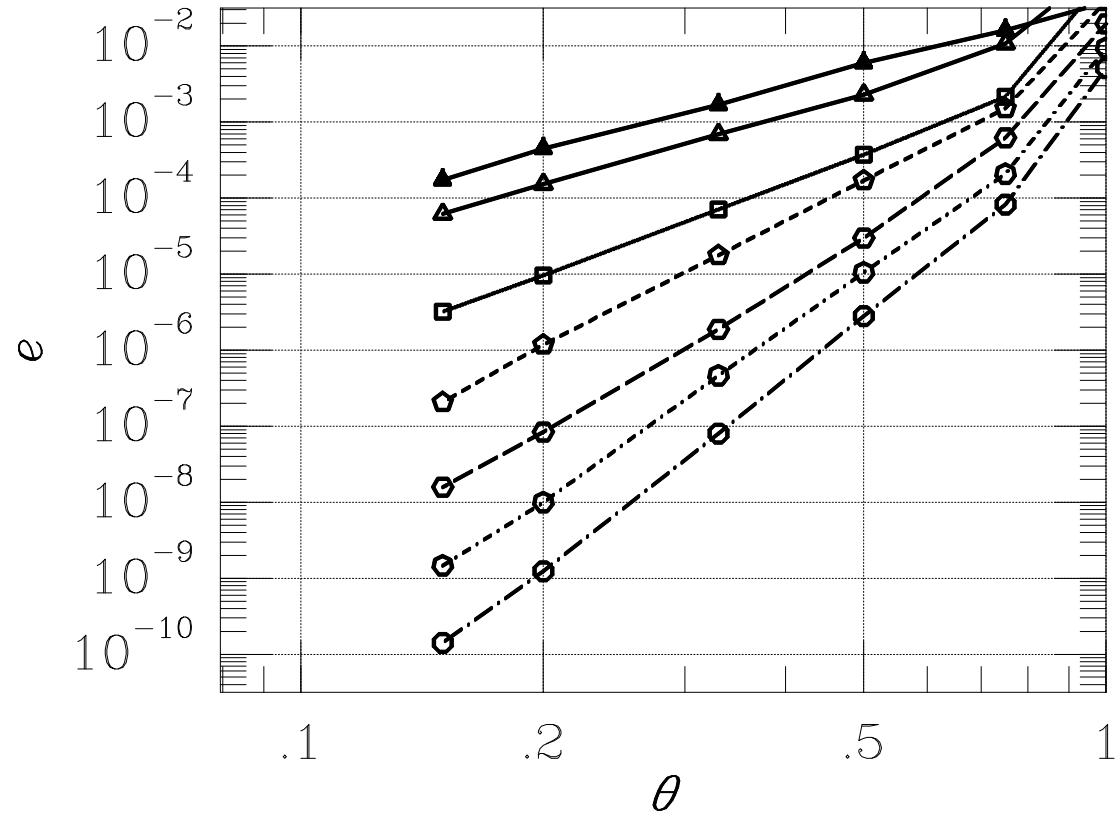
- 上の式は、実粒子から仮想粒子への変換と仮想粒子から上位セルの仮想粒子への変換の両方に使える。
- 収束性を考えると、球の半径をセルの大きさより少し小さい程度にとっておくのが良い。

ツリー法との組合せ

計算精度の例

粒子分布は球内一様、
26万體。

次数は上の2つが一次
(定式化が違う) その後
順に 2-6 次。



ツリー／FMMの効率化・高速化

2方向のアプローチ

- 実装上の効率化
 - － ベクトル化、並列化

この話は後でまとめて。
- アルゴリズムの改良による計算量の減少
 - － FFT, 回転等

アルゴリズムの「改良」

ツリー法は通常4重極まで → アルゴリズムをいじる余地少ない。

天文ではもっと高精度が必要な場合には依然直接計算が主流。
(独立時間刻みとの組み合わせが困難なため)

FMM： 多数提案がある。

ほとんどのものが、なんらかの方法で M2L の計算量のオーダーを下げようというもの（ここと近くの直接計算の計算量が主要）

役に立つかどうかは???

独立時間刻みとツリー、FMM

- 組み合わせることは可能 (McMillan and Aarseth 1993)
- 高精度なもののMPP への実装は存在しない
- GRAPE への実装もない

実装が困難な根本的な理由：計算量が減った分 並列度が下がっているため

今後の大きな課題といえる。

高速化の第二の方法: 速い計算機を使う

速い計算機を使えば速く計算できるというのはなんかトートロジーみたいで当たり前という気もするが、実はそうでもない。

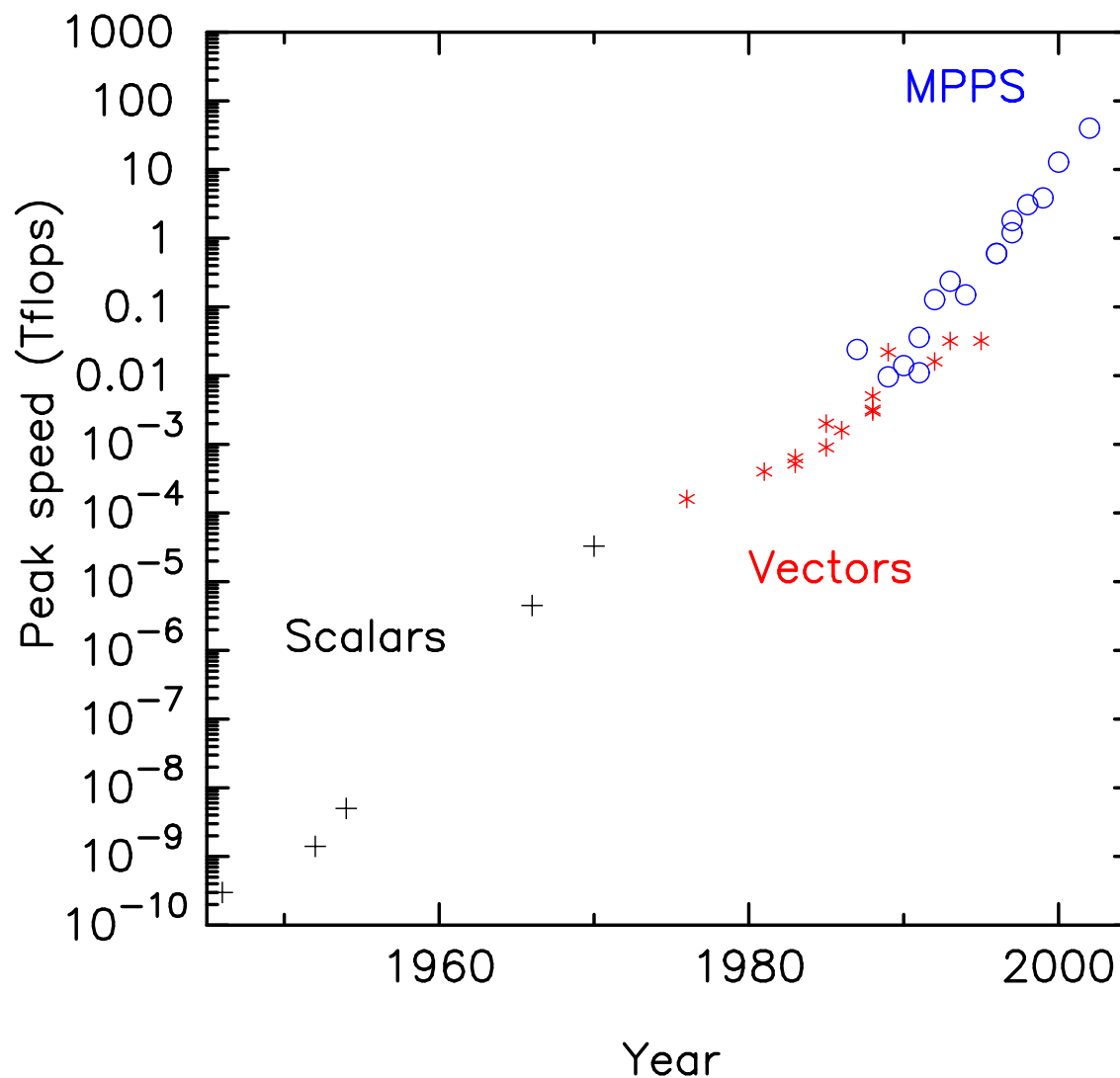
根本的な理由:

最近 30 年間の計算機の「発展」のおかげで、あるアルゴリズムを速い計算機でちゃんと性能がでるように動かすのはどんどん大変になってきた。

計算機の発展

速度の進化: 50 年
で 10^{10} 倍

ほぼ時間の指数関
数



並列計算機

並列計算機といっても、共有メモリならベクトル計算機と同じ問題が発生 — Memory wall

共有メモリにしない → 問題が(とりあえず)回避される。

つまり: 1 CPU + メモリの簡単な計算機を構成要素にして、それを沢山並べる。

その間は、なんか適当なネットワークとかでつながる

という方向だと、ややこしい問題を(計算機を作る人は)考えなくてもいい。

＝分散メモリ型並列計算機

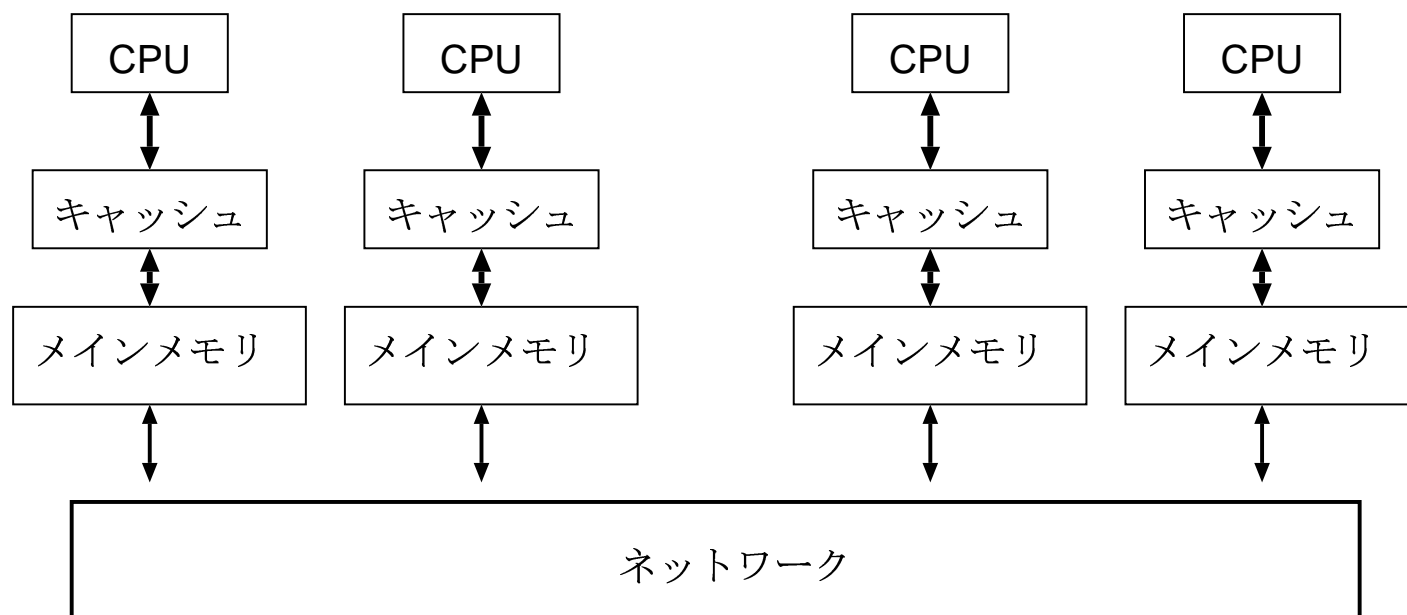
分散メモリ型並列計算機

開発の重要な源流は

- QCD 計算のための計算機 (Caltech Hypercube)
- 星野-川合らによる PACS/PAX
- イリノイ大学の ILLIAC IV

どれも、割合単純な連続系 (偏微分方程式系) を解くことだけを目標に設計・製作された。

分散メモリ型計算機の構成



どれもおなじようなもの。ILLIAC IV は特殊: SIMD 型 (全部の CPU が同じ演算を実行)。

あとの流れは MIMD (みんなバラバラに計算する)

分散メモリ型の中でも特に台数が多いもの: Massively-Parallel とか Highly-Parallel と呼んでいた。

分散メモリ型計算機の歴史

1970年代: 汎用マイクロプロセッサを使った計算ノード

1980年代: 多様

- 汎用マイクロプロセッサ/専用プロセッサ
- SIMD/MIMD
- 分散メモリ/分散共有メモリ/AllCache/...

分散メモリ型計算機の歴史 (2)

1990年代: 淘汰

- ベクトル型分散メモリ — 富士通、NEC
- Cray T3x — Alpha
- Beowulf — Intel x86

2000年代: ???

- Beowulf、SMP クラスタ以外は死滅?

死滅した理由

- 価格性能比
- プログラミングモデル

価格性能比

消費者マーケットに出るもの：生産数が何桁も違う。
それだけ、開発費を投入して量産コストを下げるができる。

2002年時点で：

生産数 $< 10^4$ 個のカスタム LSI: 開発費 数億、量産コスト
チップあたり 5-10 万動作クロック 300-500 MHz

Intel Pentium 4: 開発費 ??? 売値: 安いものなら 1 万、動
作クロック: 2GHz 以上

同じようなものを作ると、価格性能比で 10 倍は損

プログラミングモデル

多様なアーキテクチャ → プログラミングモデルへの要求:

- 移植性
- 性能の高さ

生き残ったモデル: message-passing

要するに: 各ノードでは普通にプログラムが走る。必要に応じて、通信ライブラリを使って通信する。

自動並列化とか並列処理言語とかそういったものには頼らない。

もっとも安直なハードウェアに有利な状況

Beowulf 上の並列プログラム

境界条件

- メッセージパッシングによるプログラム
- ネットワークを通じたデータ転送
 - レイテンシは(特殊なハード、ソフトを使わないと)遅い。 $> 100\mu\text{s}$
 - 「遅い」主記憶に比べてもさらに3桁遅い
 - バンド幅はどうやっても細い。今なら GbE で 100MB/s
 - 主記憶に比べてもさらに数十倍遅い

アルゴリズムに要求される条件

通信回数、通信量が十分に少ないこと。

多体シミュレーションの並列化

- 独立時間刻み
- ツリー・FMM

独立時間刻みの並列化

実はそれ以前の問題: 「全粒子から全粒子への力の計算」の並列化

並列化の 2 方法

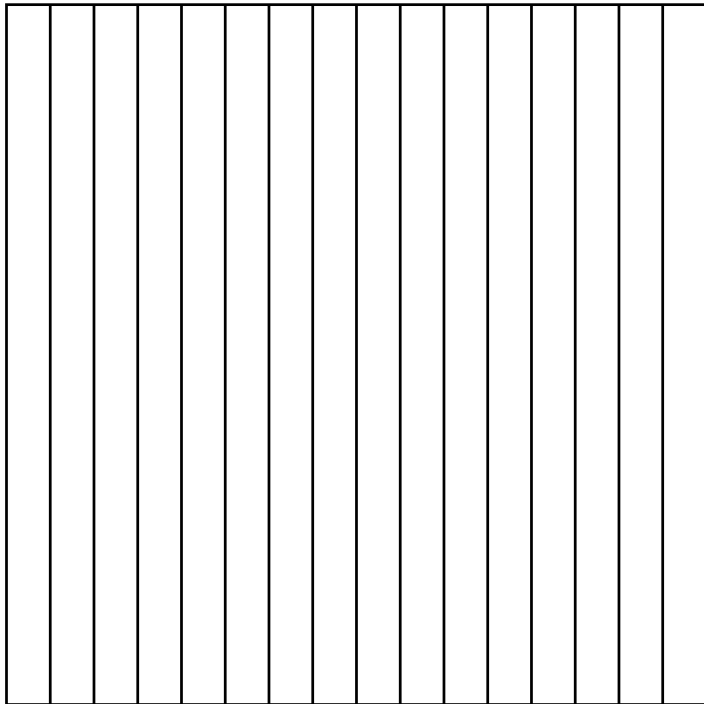
- 各ノードが全粒子のコピーを持って、重力計算、時間積分は分担する
- 各ノードが自分の分担の分だけを持つ。重力計算のためには他のノードから粒子を貰ってくる。

どちらにしても、各ノードが**全粒子の情報**を使って力を計算する。

ノード一つの通信バンド幅でスケールビリティが制限される。
い。

遠距離相互作用 — 相互作用行列を考える

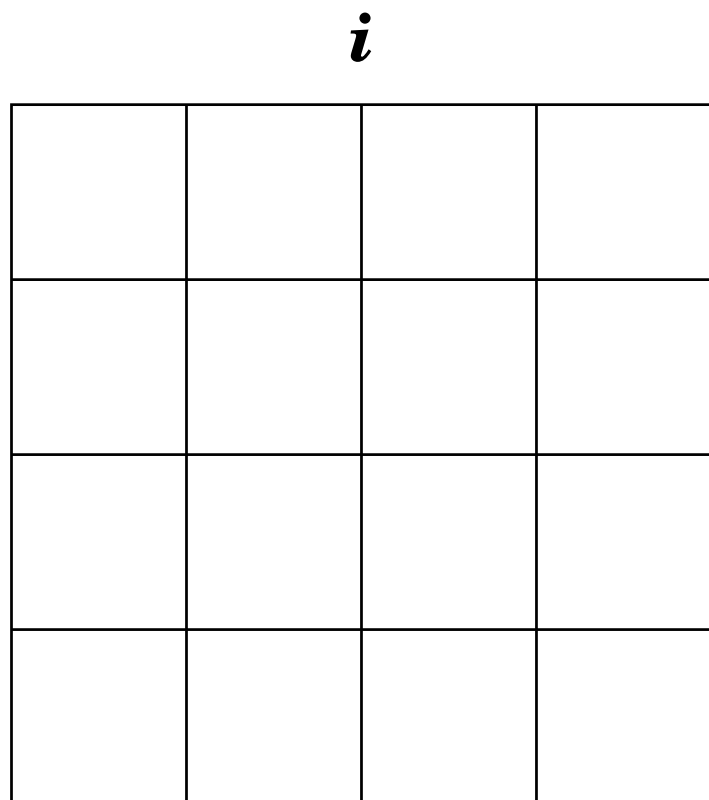
i



j

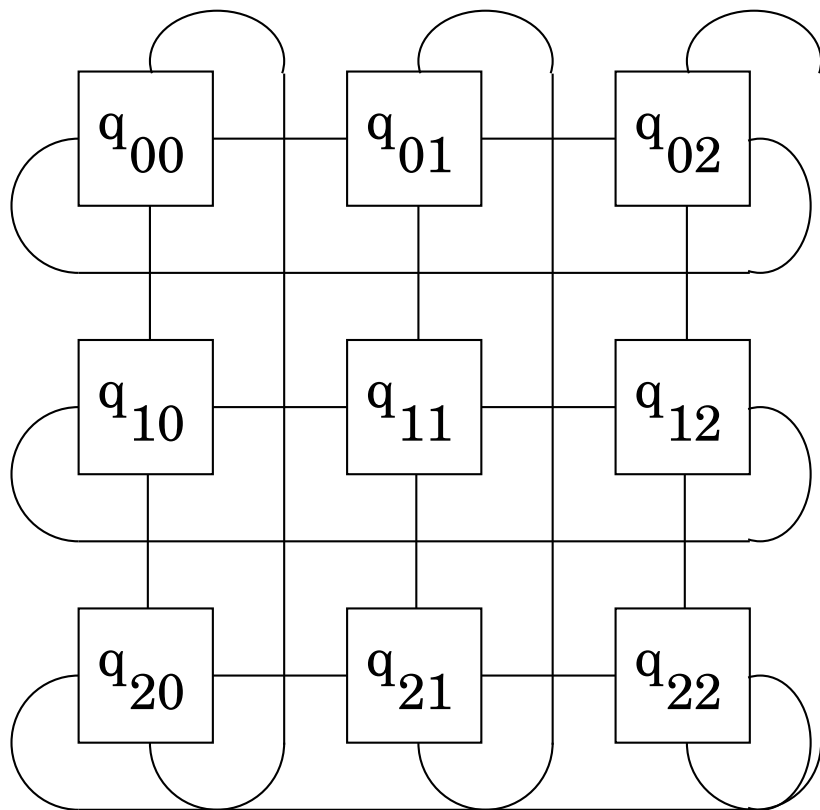
- 相互作用の行列を見ると、
普通のアゴリズムは1次元分割になっている。
- これがスケールラブルでない理由
- 2次元分割は可能か？

相互作用の2次元分割



- 形式的には左のような絵を書ける。
- 各小行列にプロセッサを割り当てる
- 独立時間刻みにも応用できる。

ハードウェアとしては、..



- 分割した相互作用行列にプロセッサを対応させる。
- トポロジ：2D トーラスなり「ハイパークロスバー」なり、..

ツリー法のベクトル化、並列化

ベクトル化、並列化の技法はツリー法も FMM も同じ。

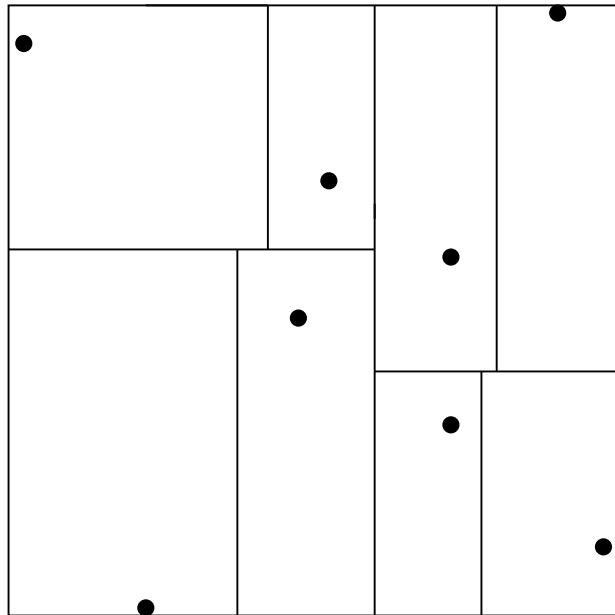
- 共有メモリの機械では容易（アルゴリズムの並列度は実際上 N ）
- メッセージパッシングの機械：効率の良い空間分割が必要。Salmon & Warren が様々な方法をテストした。プログラムは面倒だが、作ってしまえば効率はよい。

従来の並列化アルゴリズム

実用になっている並列化法は以下の2つ。どちらももと Caltech Hypercube のグループの Salmon と Warren によるもの

- Orthogonal Recursive Bysection (ORB)
- Hashed Oct Tree (HOT)

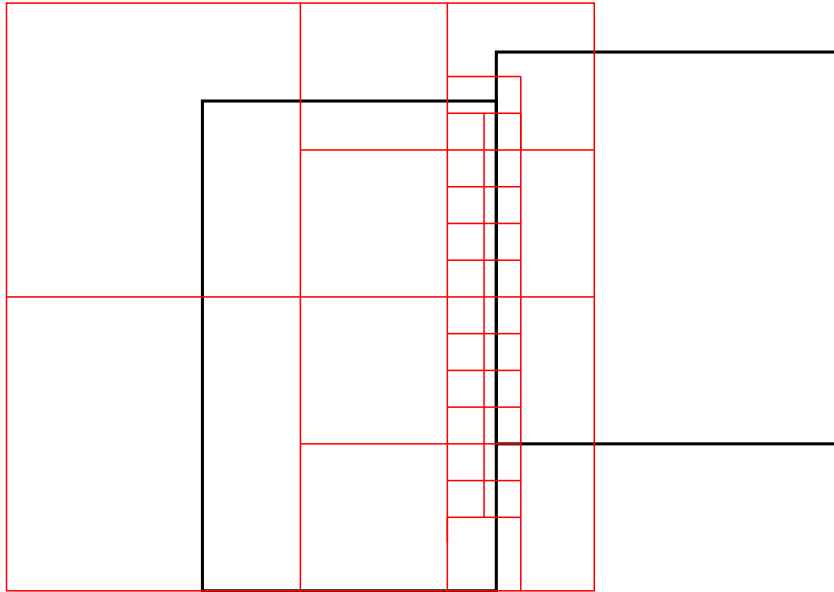
ORB



- まず、粒子が半分ずつにわかれるように x 軸に垂直な平面で切る
- 切ったそれぞれについて、また半分になるように y 軸に垂直な平面で切る 3次元なら次に z 、2次元なら次は x 軸になる

というのを、プロセッサ数になるまで繰り返す

他のプロセッサにある粒子からの力の計算

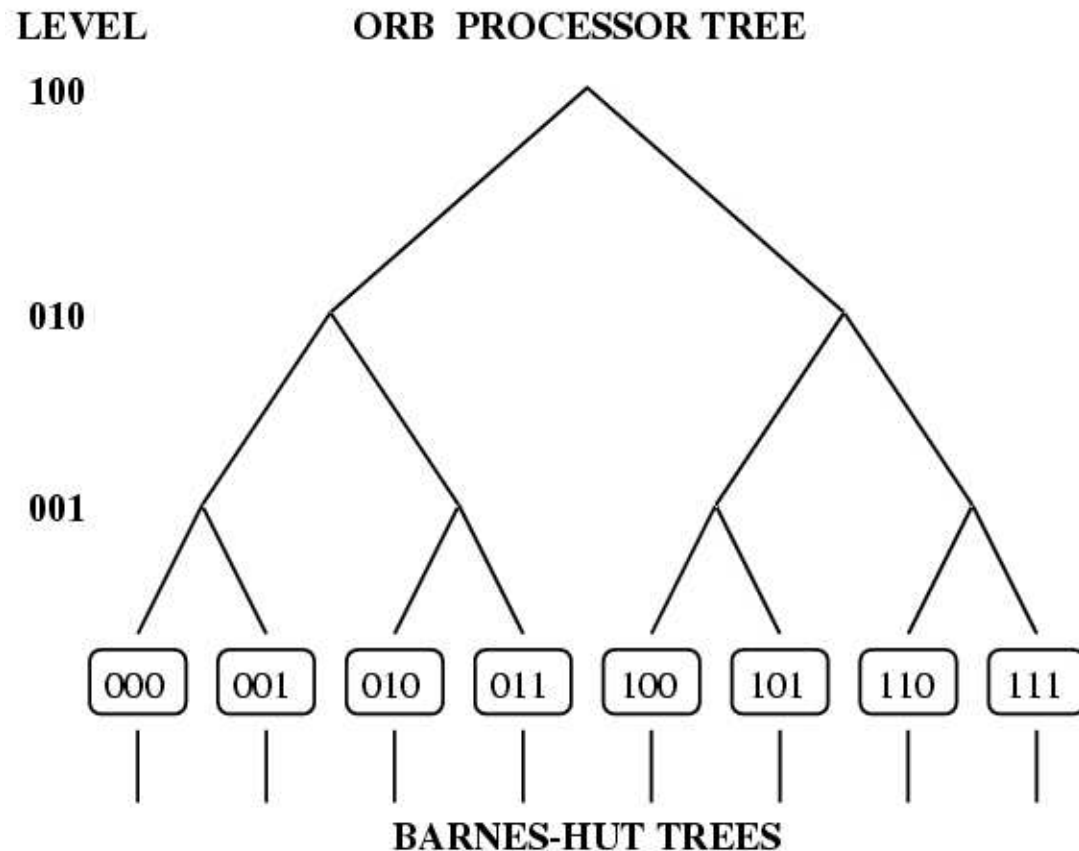


他のプロセッサから、「必要
ないところをカットした」ツ
リーをもらってくる (local es-
sential tree, LET)

それらと自分のところを適当
にまとめて全体ツリーを作る

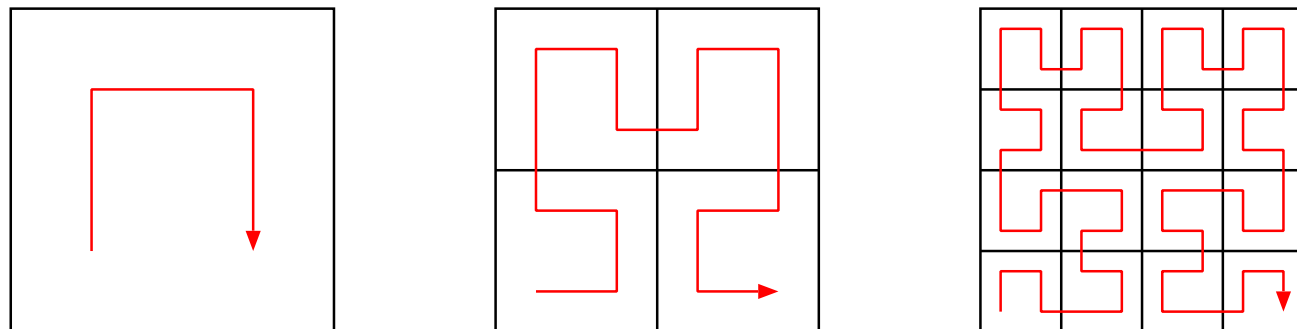
「適当にまとめる」とは？

Dubinski の実装：この上の階層は ORB ツリーそのもの



HOT

ペアノ曲線：N次元空間を1次元にマッピング



- 粒子をペアノ曲線上の順番で並べる
- 各プロセッサに連続した粒子を割り当てる

HOT の例



ただしこれはペアノ曲線ではなくて Morton Ordering

HOT でのツリー構成・重力計算

ツリー構成

- ペアノ曲線を作るところでツリーが構成される
- 並列ソートが必要

重力計算

- LET のようなことは困難
- 計算中に必要になった情報を他のプロセッサにリクエストする。

我々の使うことにした方法

ORB を多少変更 (Makino 2003)

- 深さを 3 層までに制限
- 2分割以上も許す

例えば、12 ノードなら $3 \times 2 \times 2$ とかいうふうに分ける。
もちろん、2, 4, 8 ノードでは従来の ORB と同じ。