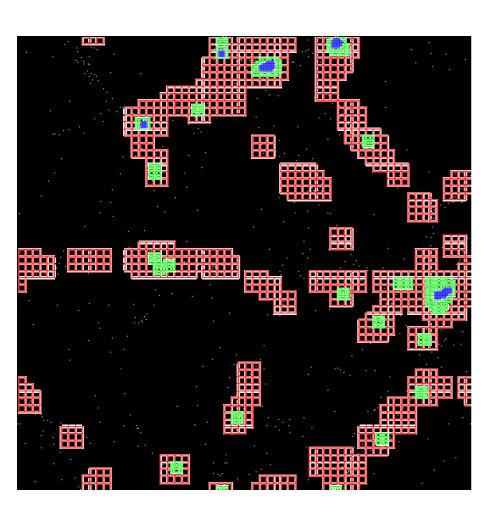
AMR N体コードの現状

矢作 日出樹

(国立天文台 理論研究部)

AMR N体コード



- - Particle-Mesh法の発展版
 - 通常のPM法は格子間隔 より小さい構造を捉えるこ とができない
 - AMR法では、粒子が集中している領域に、階層格子を再帰的に配置することによって解決

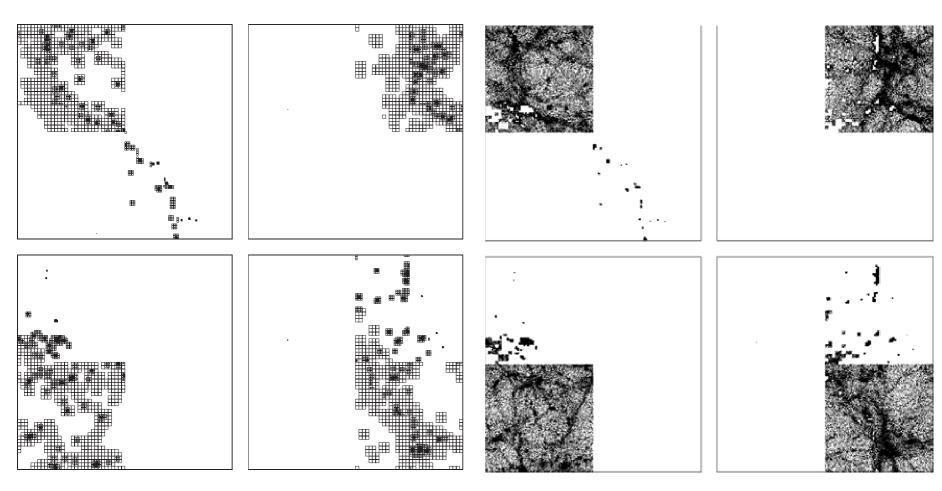
(Kravtsov et al. 1997; Knebe et al. 2001; Yahagi & Yoshii 2001; Teyssier 2002)

並列化のためのデータ分割I

- ・ 階層格子のデータ分割
 - 各階層毎に階層格子を Morton順序(再帰的N型 順序)で整列し、CPU数 で分割する。
 - 親と子を異なるCPUが 担当する場合があるの で、階層間通信を用意 する必要がある。
 - 孤立領域を複数のCPU が担当する可能性があ るので、階層内通信も 用意する必要がある。

- 粒子のデータ分割
 - 各粒子を担当するCPU は、その粒子を含む階 層格子のうち最も小さい 格子が担当するCPUと 同一になるようにする。
 - 均等分割は保証されない。(後述)
 - 重力内挿や質量割当の際には階層格子のループに伴う通信を除き、通信は発生しない。

並列化のためのデータ分割II



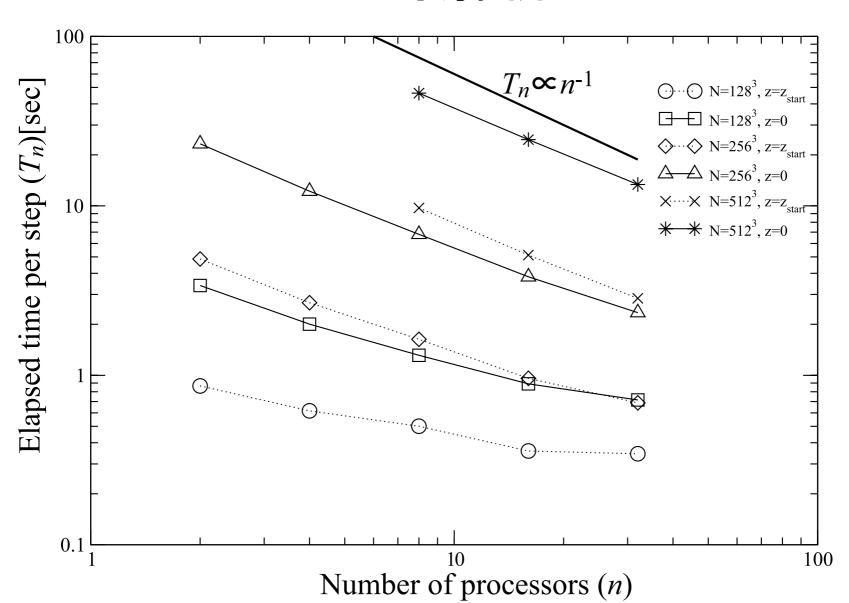
階層格子

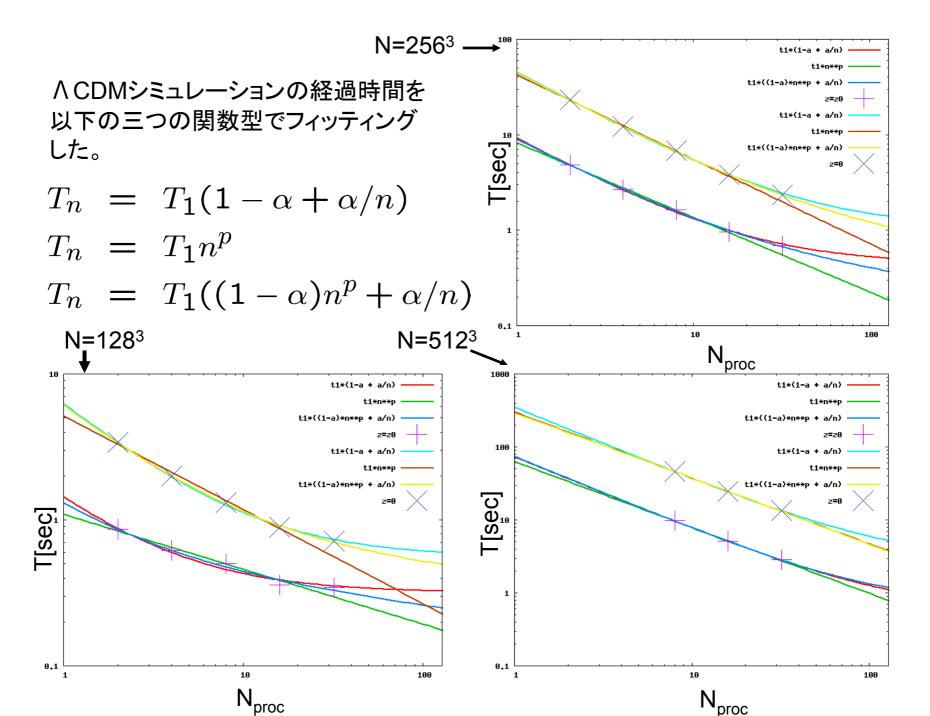
粒子

計時解析I

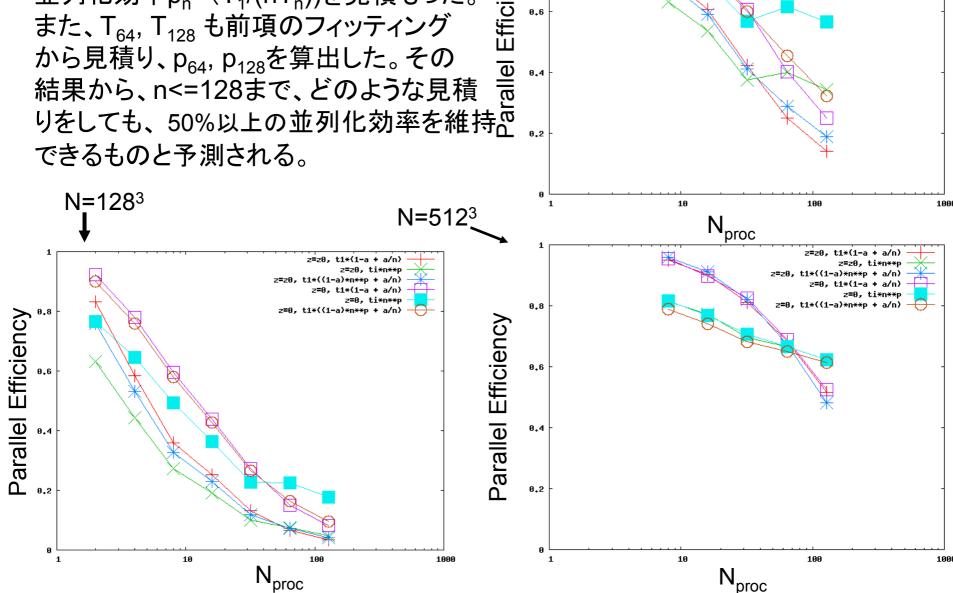
- A CDM simulations
 - $-\Omega = 0.3$, $\lambda = 0.7$, h=0.7, n=0.9, $\Omega_b = 0.048$
- 使用機種
 - VPP5000@ADAC/NAOJ
- 粒子数
 - $-N=128^3$, 256³, 512³
- CPU数
 - $-N_{proc}=2, 4, 8, 16, 32$

計時解析Ⅱ





前項のフィッティングからT₁を見積もり、 並列化効率pn=(T1/(nTn))を見積もった。

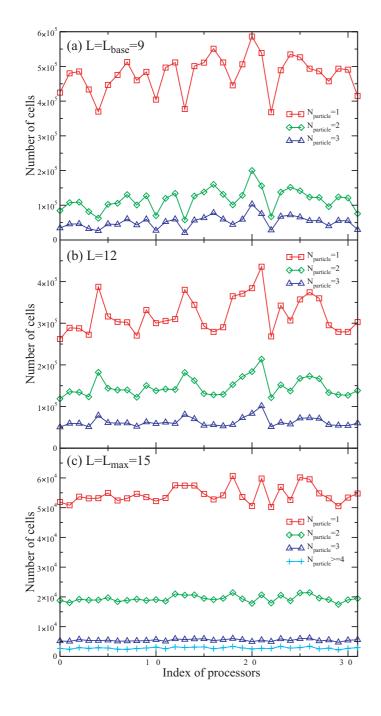


 $N=256^3 \rightarrow$

z=z0, t1*(1-a + a/n)

z=z0, t1*((1-a)*n**p + a/n) z=0, t1*(1-a + a/n)z=0, ti*n**p

z=0, t1*((1-a)*n**p + a/n)



• 粒子分割

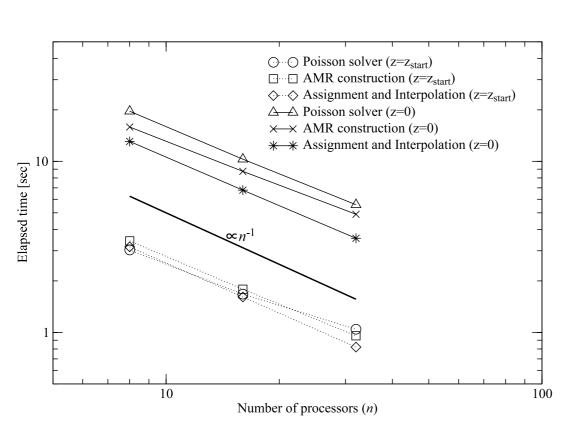
- 上段は一番粗い階層の格子数、下段は一番細かい階層の格子数、中段はその中間の階層の格子数を表している。
- 赤、緑、青、水色は、粒子を一つ含む格子数、二つ含む格子数、三つ含む格子数、四つ以上含む格子数をそれぞれ表している。
- 粒子分割は深い階層の 方が浅い階層より均等 に分割されている。

1.5×10 Number of particles 1.0×10^{6} 5.0×10^{5} Index of processors 7×10° 6×10^{6} Number of particles 5×10⁶ 4×10⁶ 3×10⁶ 5×10^{6} 1×10^{6} Index of processors

• 粒子分割

- 上段は各階層毎の 各CPUの担当する 粒子数、下段は各 CPUの全粒子数を 表している。
- 各格子に入る粒子 数に制限のない一 番細かい格子が均 等に分割できないと 思われるが、実際 には、逆に最も良く 均等分割されてい る。
- 均等分割から、最大で約50%の不均等が生じている。

各ルーチン毎の計時解析



AMR construction 及び Assignment and Interpolation では粒子データを 取り扱うが、これら 二つのケースでも 理想的な状況に近 いスピードアップが 実現できている。

誤差解析I

- 共同研究者: 牧野淳一郎
- Hernquist, Hut, & Makino (1993; HHM93)
 - 定常解では、全体の力学的エネルギーだけでなく、個々の粒子の力学的エネルギーが保存する
 - N体シミュレーションで Plummer 解を計算し、 個々の粒子の力学的エネルギーの変化を調べた

$$\sigma_R = \left(\frac{1}{N} \sum_{i=1}^{i=N} \left(\frac{E_{i,t} - E_{i,0}}{E_{i,0}}\right)^2\right)^{1/2}$$

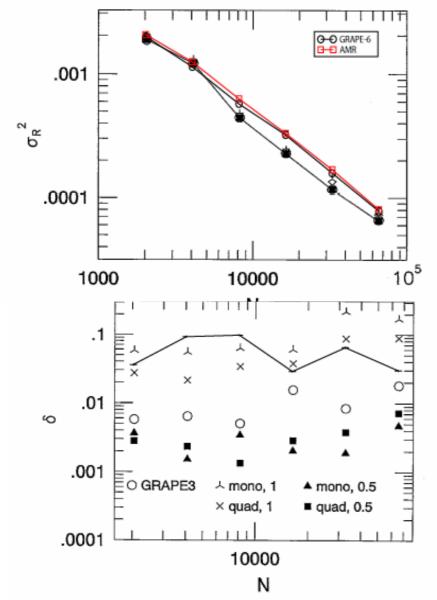
誤差解析Ⅱ

- G=1, M=1, E=-1/4
 - $-\varepsilon = 1/32$, $\delta t = 2$
 - t=0 から t=8 までの4区間について平均を取る
- スケーリング
 - AMRN体コードでは、最も細かい格子間隔を1と する単位系を採用。
 - 以下のスケーリングをした。

- G=1,E=-1/4,
$$R = 32\frac{3\pi}{64}\frac{G}{|E|}$$
, $M = \left(\frac{64}{3\pi}\frac{|E|R}{G}\right)^{1/2}$.

 $- T \propto M^{5/2} |E|^{-3/2}$.

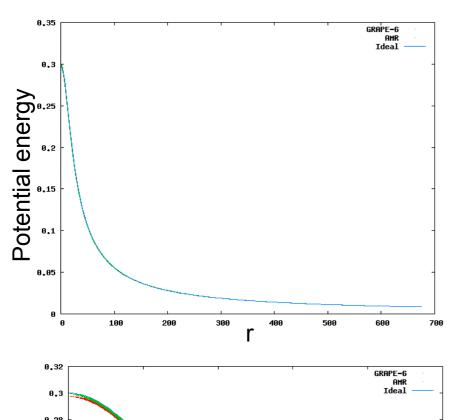
誤差解析 III

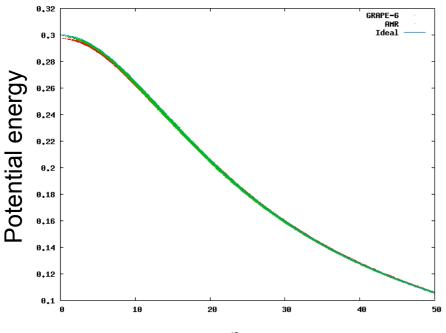


HHM93の図の上に、 今回の結果を重ね合わせた(上図)。およそ近い値の誤差になっている。

•
$$\delta = \left(\frac{\sigma_R}{\sigma_{R,GRAPE-6}}\right)^2 - 1$$

をHHM93の図の上に
プロットしたものである
(下図)。AMRの結果は
ツリー法の $\theta = 1.0$ の結
果に近い結果となった。





ポテンシャル

- 大局的にはGRAPE-6 の結果と、AMRの結果 に差は無い。N=65536.
- 中心付近を拡大すると、 GRAPE-6よりAMRの 結果の方が解析解に近い。

•
$$\sigma^2 = \frac{1}{N} \sum_{i=0}^{N} \left(\frac{\phi_i - \phi(r)}{\phi(r)} \right)^2$$

- GRAPE-6:1.91367e-05

– AMR: 1.51096e-05

まとめ

- 分散並列計算機向けにAMR_N体コードの並列化を行った。
- ΛCDMシミュレーションによる計時解析を行った。
 - 粒子数が5123の場合、CPU数が32でも、約80% の並列化効率を出すことが出来た。
- Plummerモデルを用いた誤差解析を行った。
 - AMRコードの誤差は BH ツリーコードの θ = 1.0の 場合に近い結果を出した。