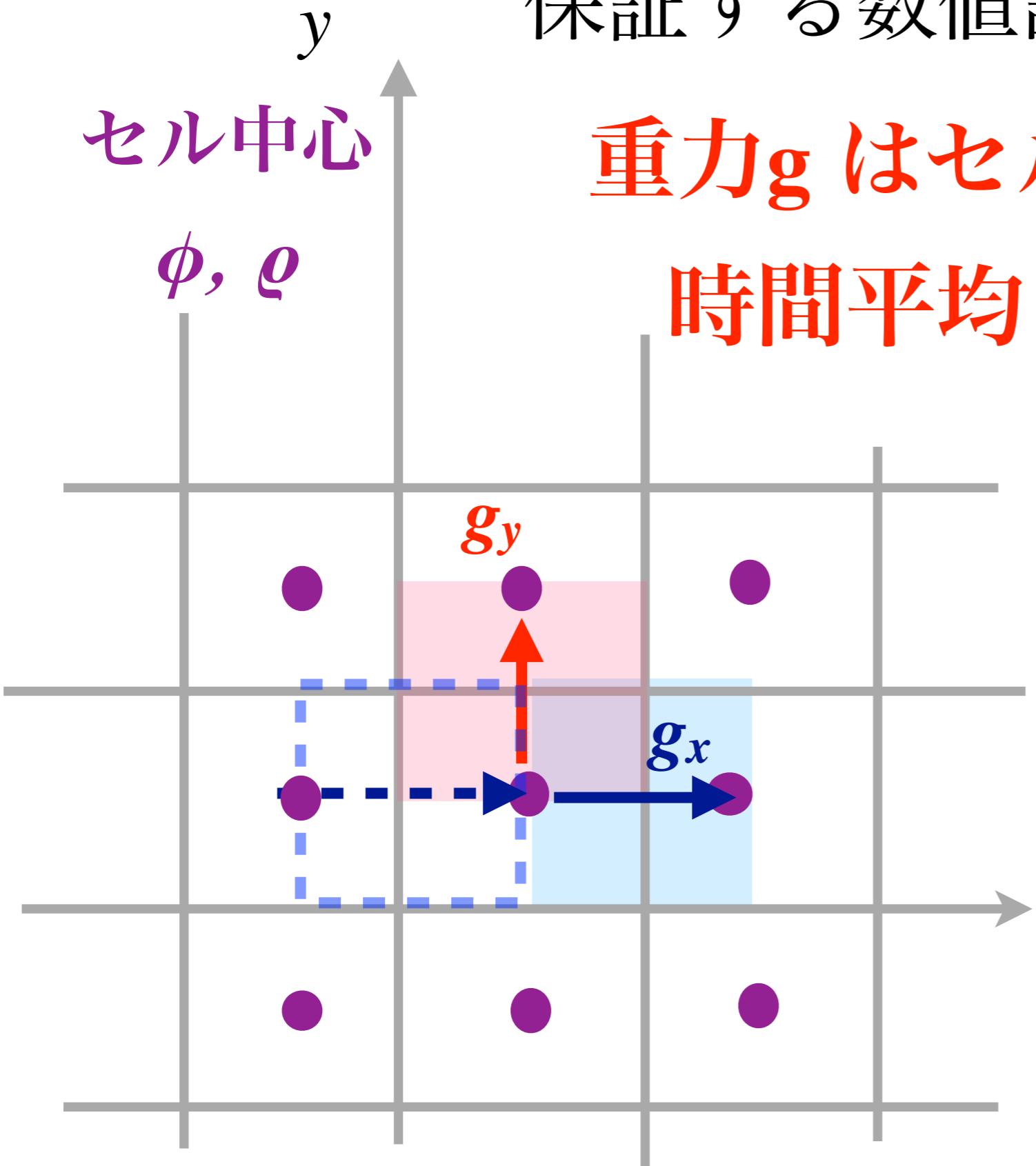


重力エネルギーも含めた全エネルギー保存を 保証する数値計算法



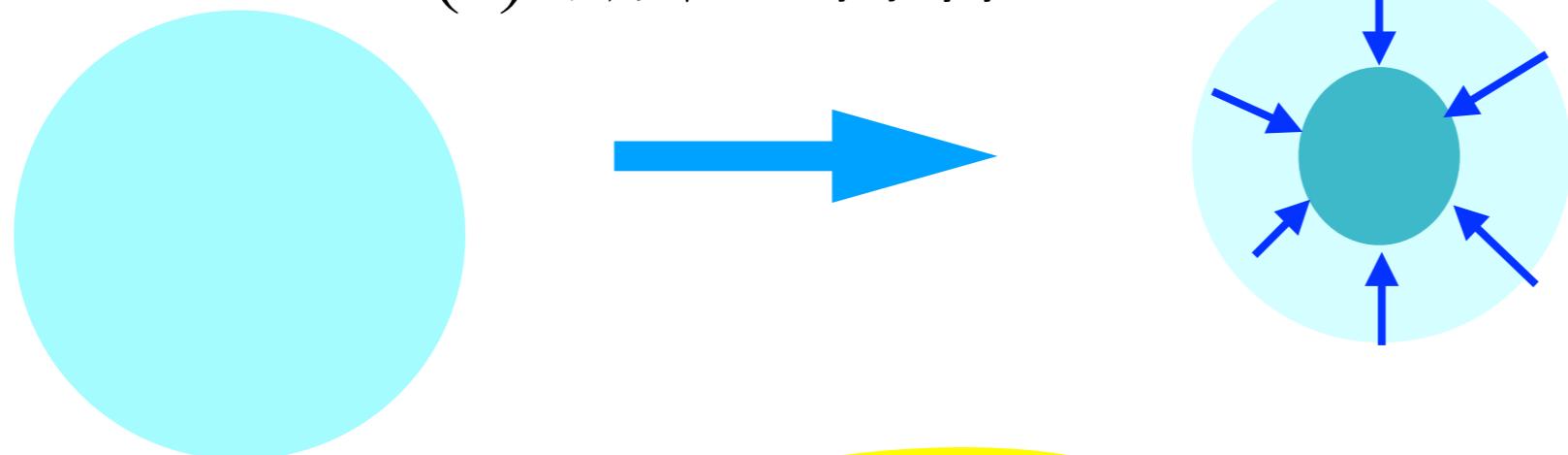
重力 g はセル表面で定義し、
時間平均した値を使え。

さすれば E_{tot} は
保存する。

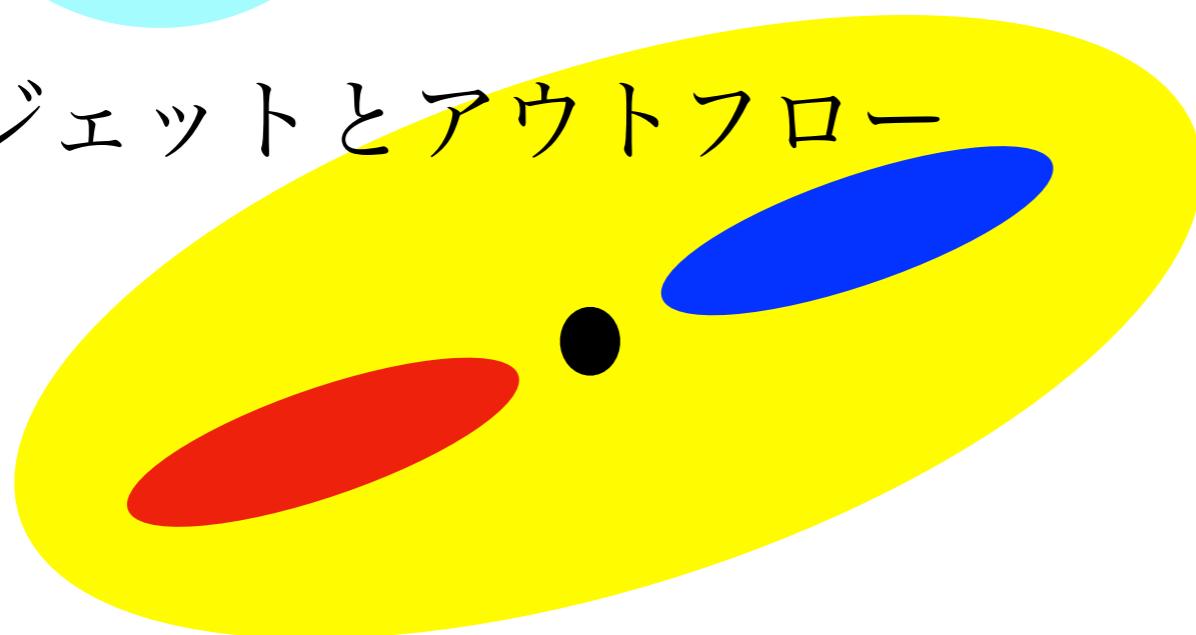
花輪 知幸 (千葉大学)

エネルギーは形を変えるが総量は保存する

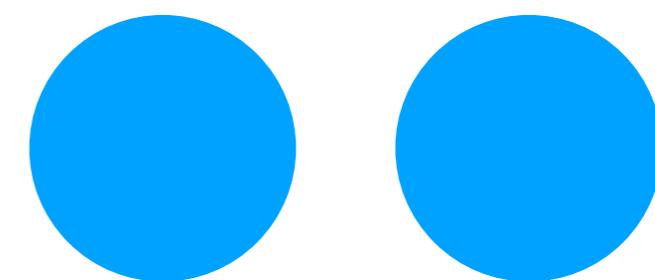
(a) 崩壊と降着



(b) ジェットとアウトフロー



(c) 合体する中性子星



簡単のため、ここでは磁場を無視する。

$$E_{\text{tot}} = E_{\text{kin}} + E_{\text{th}} + E_{\text{mag}} + E_{\text{grav}}$$

流体力学方程式

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v}) = 0, \quad \mathbf{g} = -\nabla \phi,$$

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho \mathbf{v}) + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v} \mathbf{v} + P \mathbf{I}) = \rho \mathbf{g}, \quad \nabla^2 \phi = 4\pi G \rho.$$

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho E) + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v} H) = \rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{g} + \Gamma - \Lambda,$$

$$E = \frac{\mathbf{v}^2}{2} + \frac{P}{\rho(\gamma - 1)}, \quad H = \frac{\mathbf{v}^2}{2} + \frac{\gamma P}{\rho(\gamma - 1)},$$

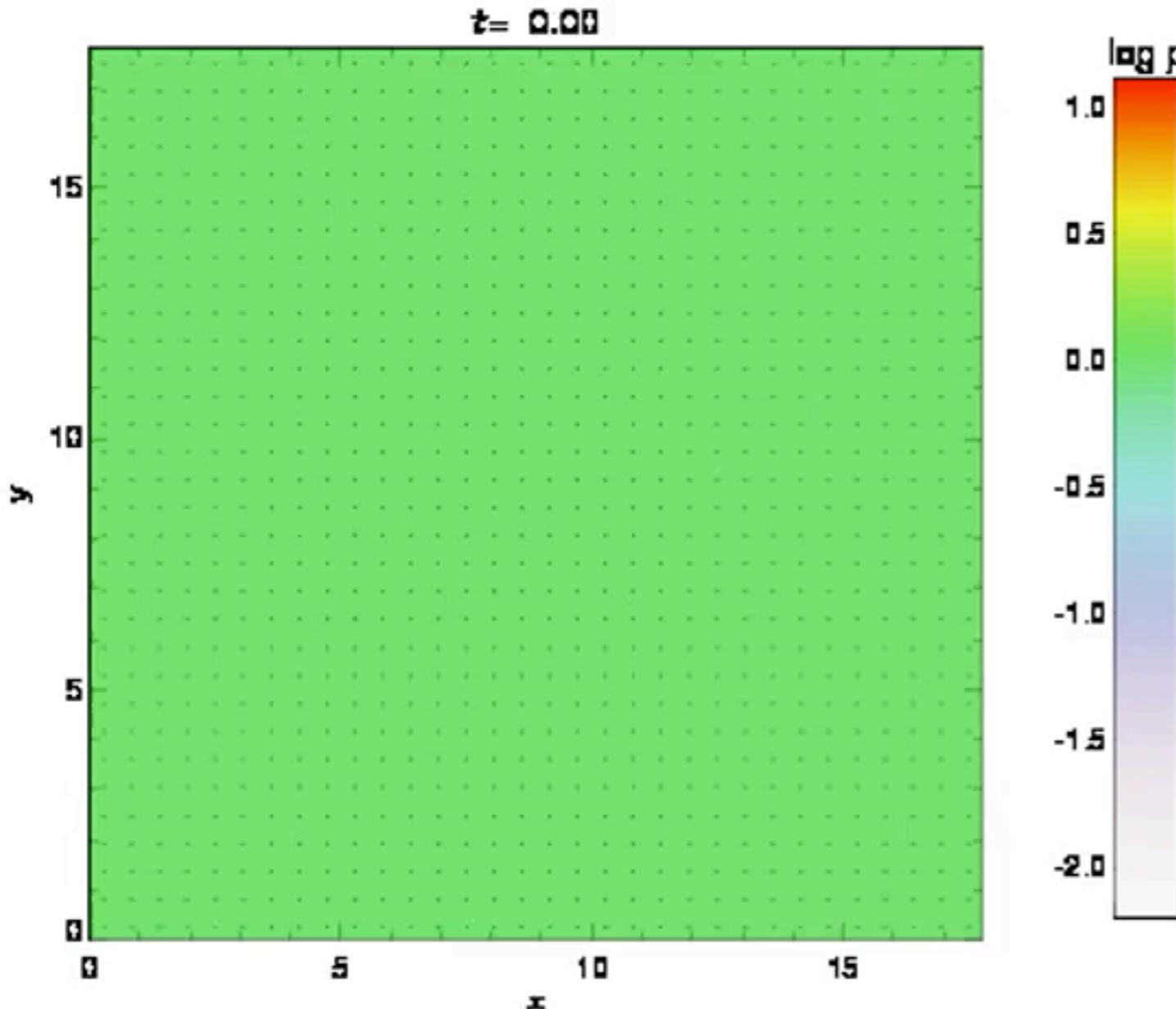
$$\frac{d}{dt}(E_{\text{kin}} + E_{\text{th}} + E_{\text{grav}}) = \int (\Gamma - \Lambda) dV$$

$$\frac{d}{dt} E_{\text{grav}} = \int \rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{g} dV$$

ここでは加熱
(Γ)と冷却(Λ)
を無視する

数値解でも厳密に保存するか?

2次元ジーンズ不安定 (32² cells)



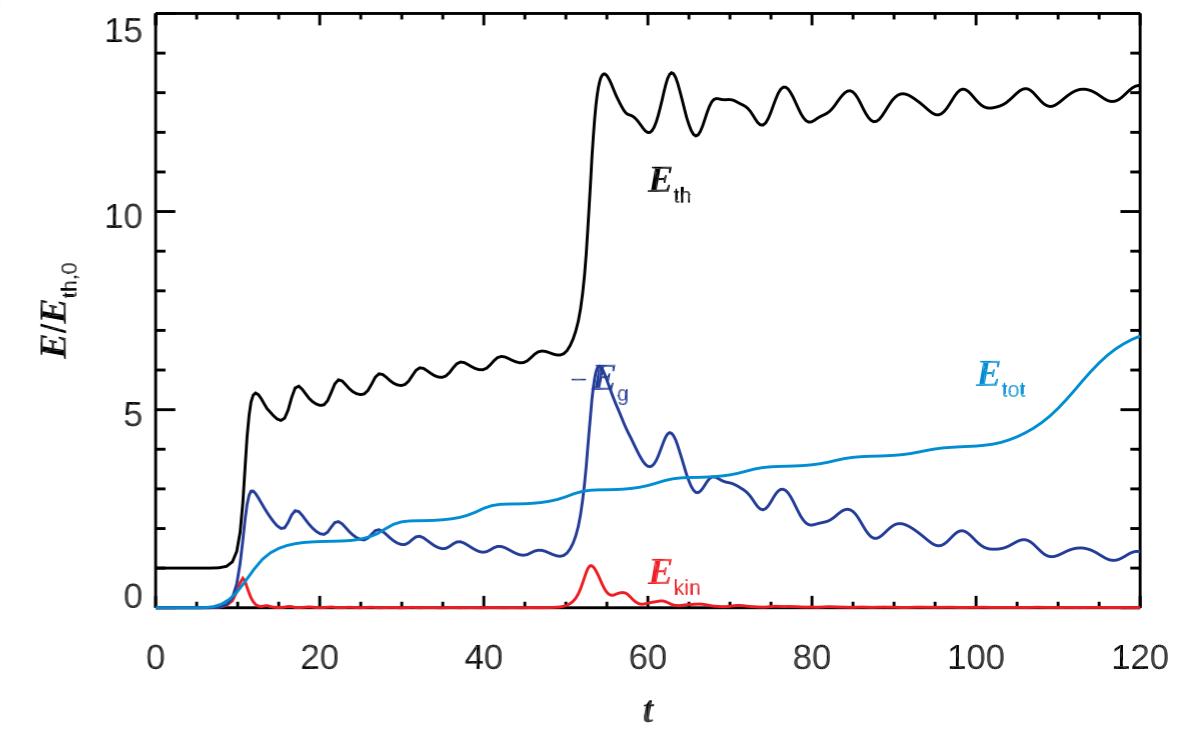
$$\rho_0 = 1, L_x = L_y = 2.82 \lambda_J$$

$$4\pi G = 1, \gamma = 5/3, P_0 = 3/5$$

contours, $s = \log(P/P_0) - \gamma \log(\rho/\rho_0)$

成分ごとのエネルギー

$$E_{\text{th}}, E_g, E_{\text{kin}}$$



重力エネルギー解放率

$$\rho g \cdot v$$

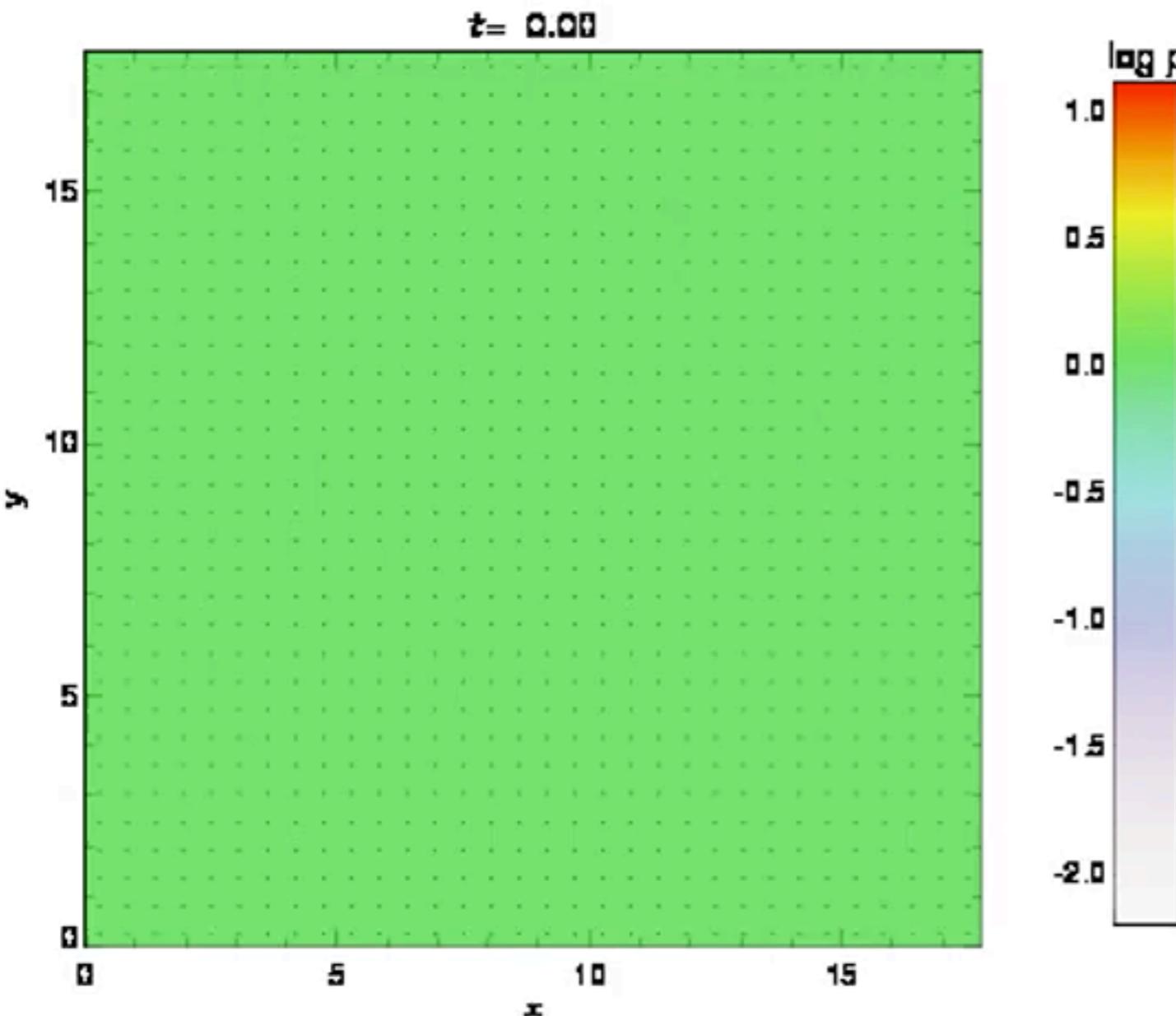
をセル中心で計算

時間空間2次精度

全エネルギーが増加し続ける?

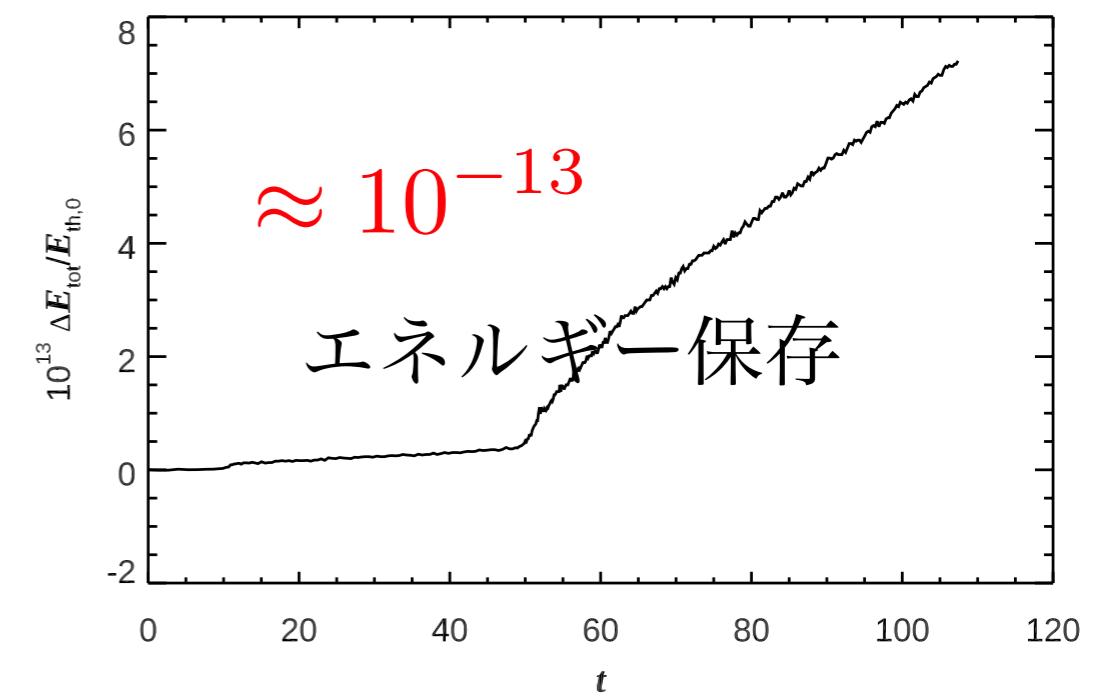
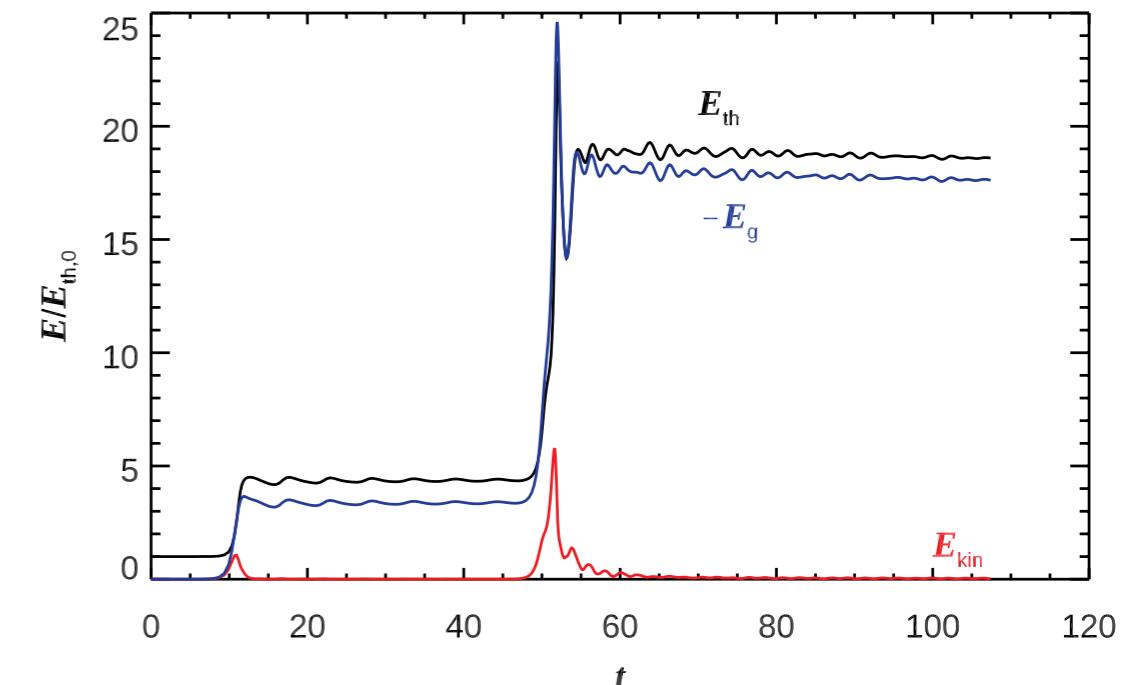
成分ごとのエネルギー

2次元ジーンズ不安定 (32² cells)



$\rho_0 = 1$, $L_x = L_y = 2.82 \lambda_J$
 $4\pi G = 1$, $\gamma = 5/3$, $P_0 = 3/5$
 contours, $s = \log(P/P_0) - \gamma \log(\rho/\rho_0)$

E_{th} , E_g , E_{kin}



時間空間2次精度

どうしてエネルギーは保存しないか?

1. 質量保存
2. 運動量保存
3. エネルギー保存

作用反作用

$$\frac{d}{dt} \left(\int \rho dV \right) = 0, \quad \frac{d}{dt} \left(\int \rho \mathbf{v} dV \right) = \int \rho \mathbf{g} dV = 0,$$

$$\frac{d}{dt} (E_{\text{kin}} + E_{\text{th}} + E_{\text{g}}) = \int (\Gamma - \Lambda) dV,$$

$$\frac{d}{dt} E_{\text{g}} = \int \rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{g} dV.$$

$$E_{\text{g}} = \begin{cases} \int \rho \phi dV & (\text{外場}) \\ \frac{1}{2} \int \rho \phi dV & (\text{自己重力}) \end{cases}$$

cf. Springel 10,
Jiang+13, Katz+16

源泉項なしなら、保存は完璧

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v}) = 0,$$

重力場 E_g $\frac{\partial}{\partial t}(\rho \mathbf{v}) + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v} \mathbf{v} + P \mathbf{I} + \mathbf{T}_g) = 0,$

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\rho E - \frac{\mathbf{g}^2}{8\pi G} \right) + \nabla \cdot \left\{ \rho \mathbf{v} H + \phi \left[\rho \mathbf{v} - \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\mathbf{g}}{4\pi G} \right) \right] \right\} = 0,$$

重力テンソル

発散なし

$$\mathbf{T}_g = \frac{1}{4\pi G} \left[\nabla \phi \nabla \phi - \frac{1}{2} (\nabla \phi) \cdot (\nabla) \phi \mathbf{I} \right] = \frac{1}{4\pi G} \left[\mathbf{g} \mathbf{g} - \frac{1}{2} (\mathbf{g} \cdot \mathbf{g}) \mathbf{I} \right],$$

重要な関係式

$$\nabla \cdot \left(\rho \mathbf{v} - \frac{1}{4\pi G} \frac{\partial}{\partial t} \mathbf{g} \right) = \nabla \cdot \left(\rho \mathbf{v} + \frac{1}{4\pi G} \frac{\partial}{\partial t} \nabla \phi \right) = \nabla \cdot (\rho \mathbf{v}) + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

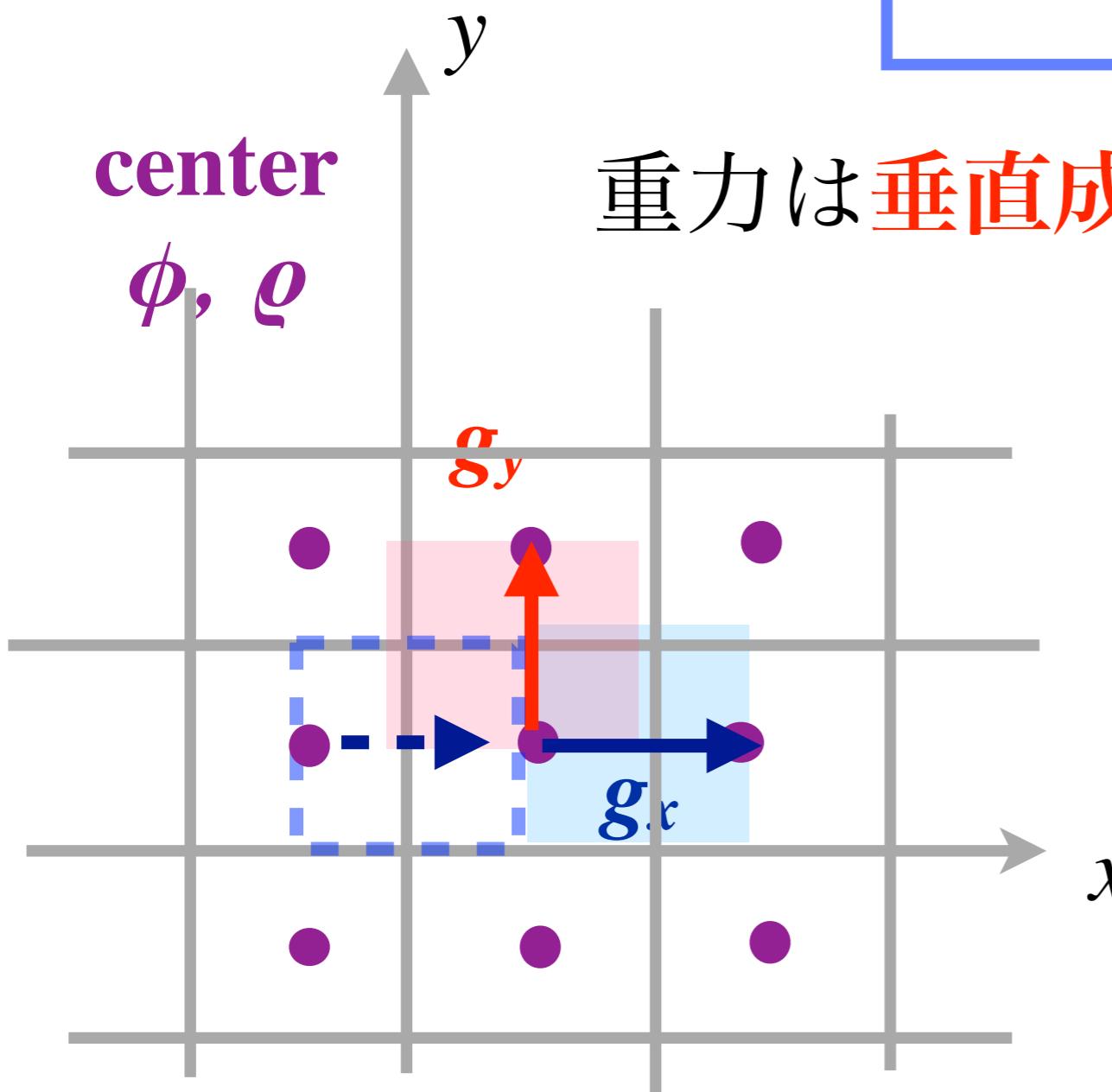
$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\mathbf{g}^2}{8\pi G} \right) = -\nabla \phi \cdot \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\mathbf{g}}{4\pi G} \right)$$

$\nabla \phi \cdot \rho \mathbf{v}$ が残る

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v}) = 0, \quad \text{「正しい」 源泉項}$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{v} \mathbf{v} + P \mathbf{I}) = -\nabla \cdot \mathbf{T}_g, \quad (= \rho \mathbf{g}) \quad (= \rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{g})$$

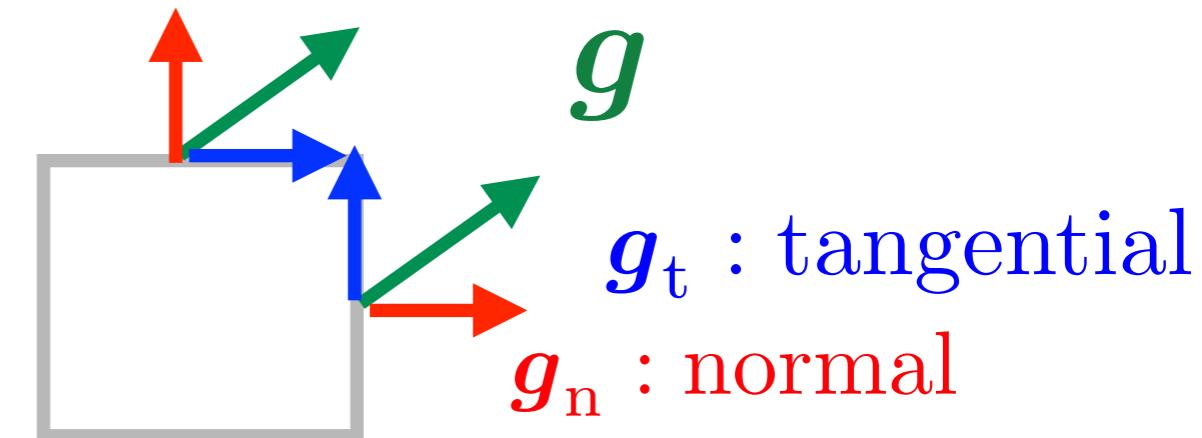
$$\frac{\partial}{\partial t} (\rho E) + \nabla \cdot (\rho H \mathbf{v}) = -\nabla \cdot \left[\phi \left(\rho \mathbf{v} - \frac{1}{4\pi G} \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial t} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\mathbf{g} \cdot \mathbf{g}}{8\pi} \right).$$



重力は垂直成分の時間平均を使え。

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\Delta t} \left[\frac{|\mathbf{g}(t + \Delta t)|^2 - |\mathbf{g}(t)|^2}{8\pi G} \right] \\ &= \left[\frac{\mathbf{g}(t + \Delta t) - \mathbf{g}(t)}{8\pi G} \right] \cdot \left[\frac{\mathbf{g}(t + \Delta t) - \mathbf{g}(t)}{\Delta t} \right] \end{aligned}$$

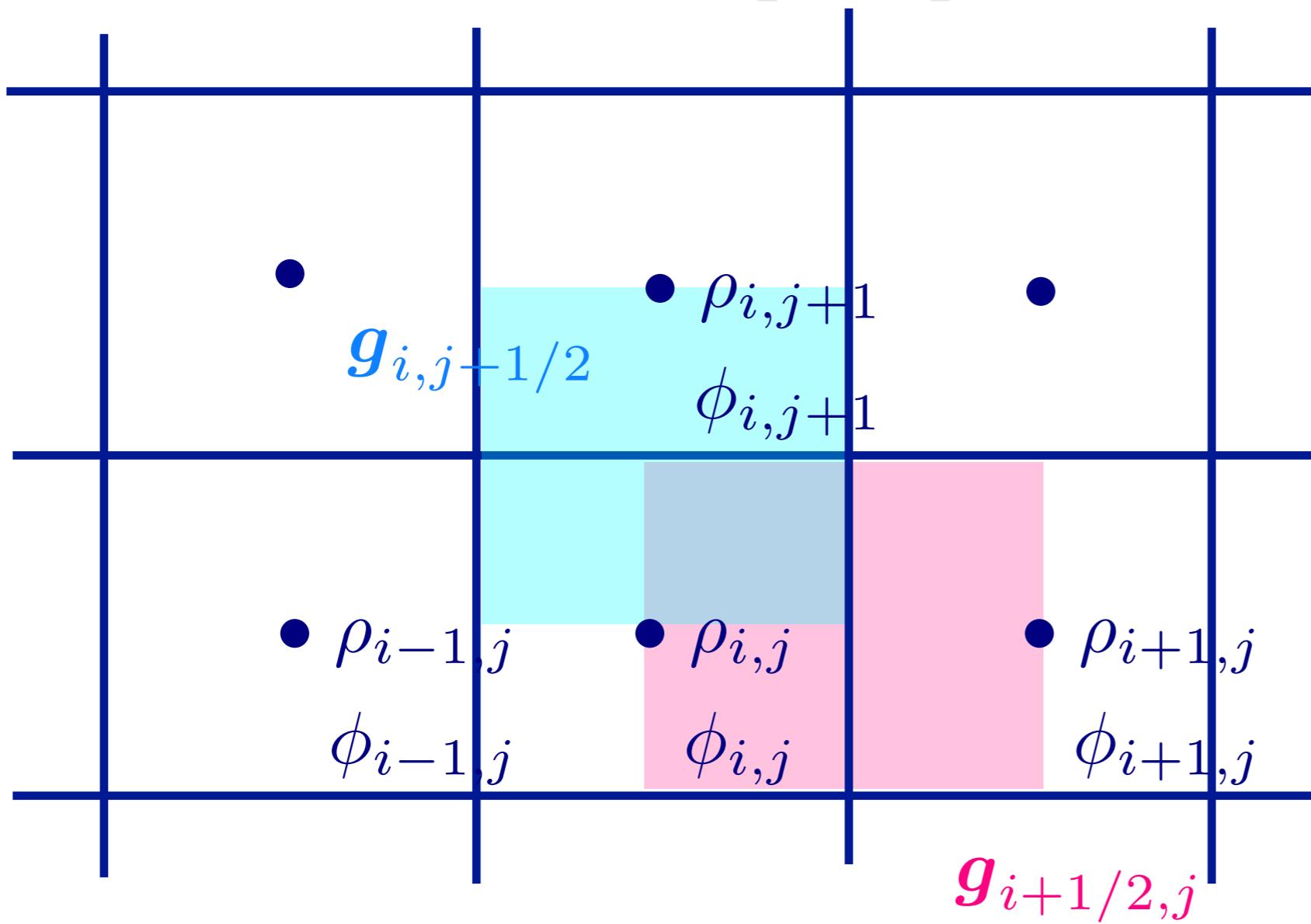
Gauss's $\nabla \cdot \mathbf{g} = -4\pi G \rho$



重力場のエネルギー

$$\frac{1}{2} \iiint \rho \phi dV = - \iiint \frac{\mathbf{g}^2}{8\pi G} dV + \frac{1}{2} \iint_S \phi \nabla \phi dS$$

$$-\frac{\mathbf{g}^2}{8\pi G} = \frac{\rho \phi}{2} + \nabla \cdot \left[\frac{(\phi \mathbf{g})}{8\pi G} \right]$$



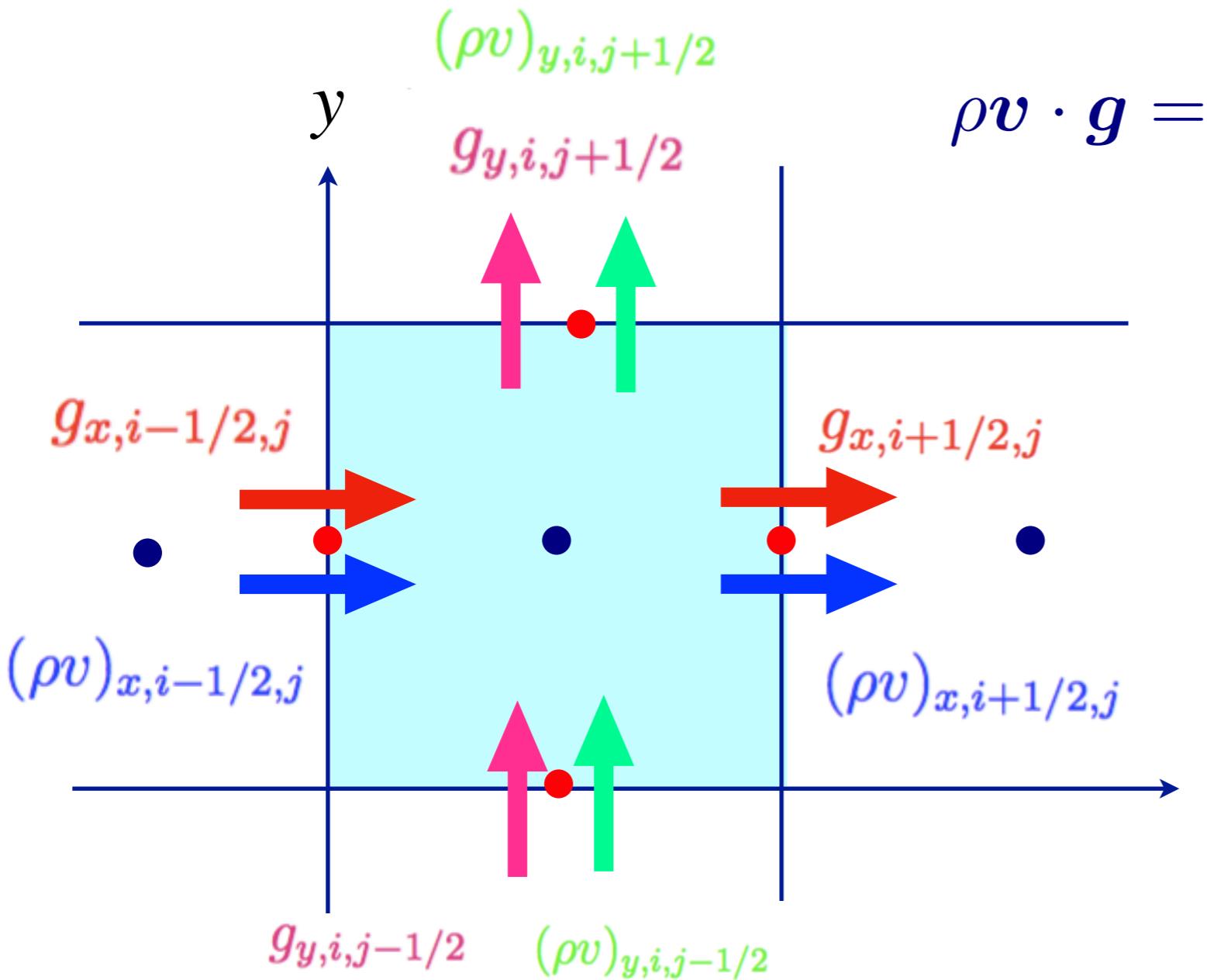
- 重力加速度, \mathbf{g} , はセル表面で.
- \mathbf{g} の垂直成分だけを考慮する。

$$\begin{aligned} & \int \mathbf{g} \cdot d\mathbf{S} \\ &= -4\pi G \int \rho dV \end{aligned}$$

質量流束に基づく源泉項

cf. Mikami+08, Springel 10, Katz+16

$$\rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{g} = (\text{mass flux}) \cdot (\text{gravity}) \neq (\text{density}) \times (\text{velocity}) \cdot (\text{gravity})$$



$$\rho \mathbf{v} \cdot \mathbf{g} = -\nabla \cdot (\phi \rho \mathbf{v}) + \phi \nabla \cdot (\rho \mathbf{v})$$

cell surface
cell center

$$\phi_{i+1/2,j} = \phi_{i,j} - \frac{g_{x,i+1/2,j}}{2} \Delta x$$

[surface] [center]

具体的な計算法 (例) 陽解法

1. 密度 $\rho(t_0)$ から $\mathbf{g}(t_0)$ を計算する。
2. 時刻 $t = t_0 + \Delta t$ での密度 $\rho^*(t_0 + \Delta t)$ を時間 1 次精度で求める。
3. 密度 $\rho^*(t_0 + \Delta t)$ から $\mathbf{g}^*(t_0 + \Delta t)$ を求める。
4. $\bar{\mathbf{g}}^*(t_0 + \Delta t/2) = [\mathbf{g}(t_0) + \mathbf{g}^*(t_0 + \Delta t)]/2$ を使って、時間 1 次精度で速度 $\mathbf{v}^*(t_0 + \Delta t)$ と圧力 $\mathbf{P}^*(t_0 + \Delta t)$ を求める。
5. 時間 2 次精度の密度 $\rho(t_0 + \Delta t)$ を求める。
6. 密度 $\rho(t_0 + \Delta t)$ から $\mathbf{g}(t_0 + \Delta t)$ を求める。
7. $\bar{\mathbf{g}}(t_0 + \Delta t/2) = [\mathbf{g}(t_0) + \mathbf{g}(t_0 + \Delta t)]/2$ を使って、時間 1 次精度で速度 $\mathbf{v}(t_0 + \Delta t)$ と圧力 $\mathbf{P}(t_0 + \Delta t)$ を求める。

2-7を繰り返す。

AMR: 粗い-細いメッシュの境界

流束の保存

$$\mathbf{F}_{\text{coarse}} = \sum \mathbf{F}_{\text{fine}}$$

流束:

質量, ρv

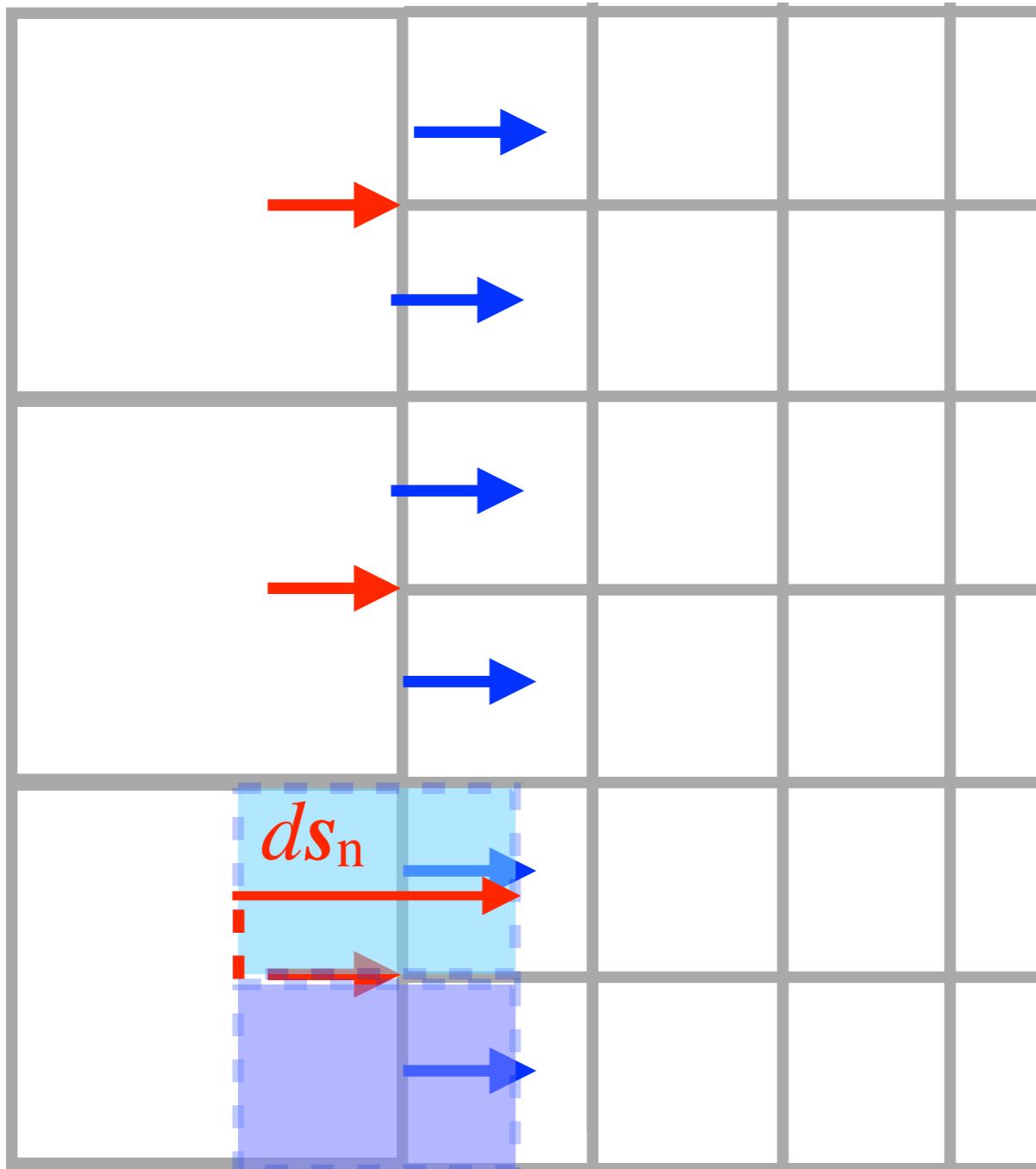
運動量, $\rho vv + P$

エネルギー, $\rho v \phi$

重力, g

重力ストレス, Tg

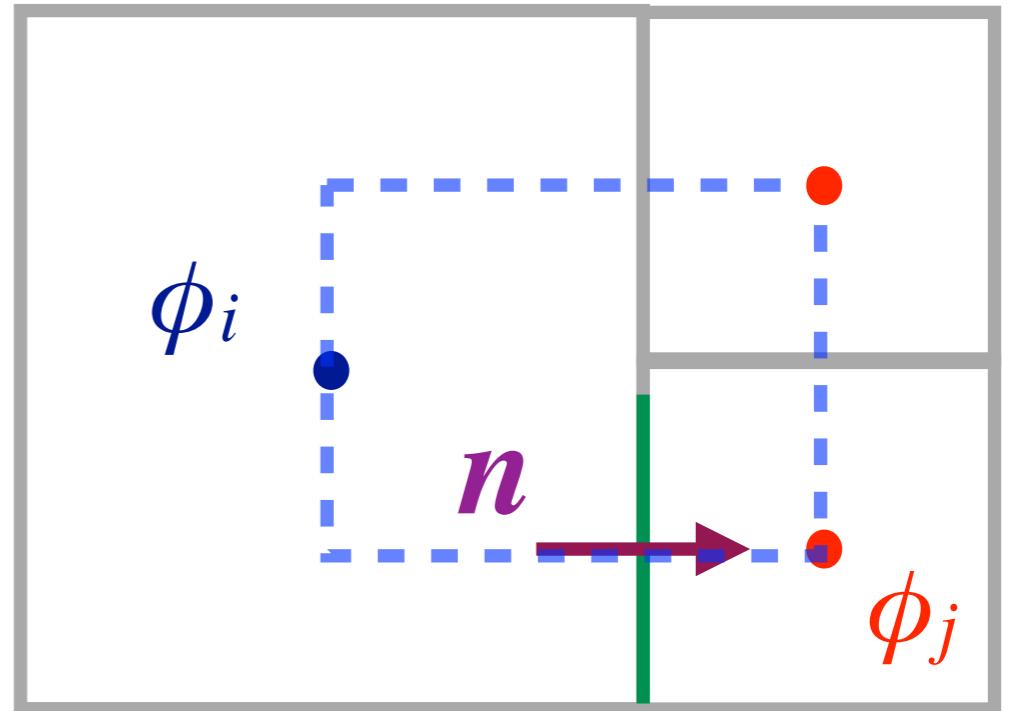
$$\phi_f = \phi_c - \mathbf{g}_n \cdot \boxed{\mathbf{d}\mathbf{s}_n}$$



離散化した Poisson 方程式

$$\int \mathbf{g} \cdot d\mathbf{S} = - \int 4\pi G \rho dV,$$

$$\sum_f \mathbf{g}_f \cdot d\mathbf{S}_f = -4\pi G \rho_i dV_i$$



$$\mathbf{g} = -\nabla \phi,$$

$$\mathbf{g}_f = -\frac{\phi_i - \phi_j}{(\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j) \cdot \mathbf{n}_f} \mathbf{n}_f,$$

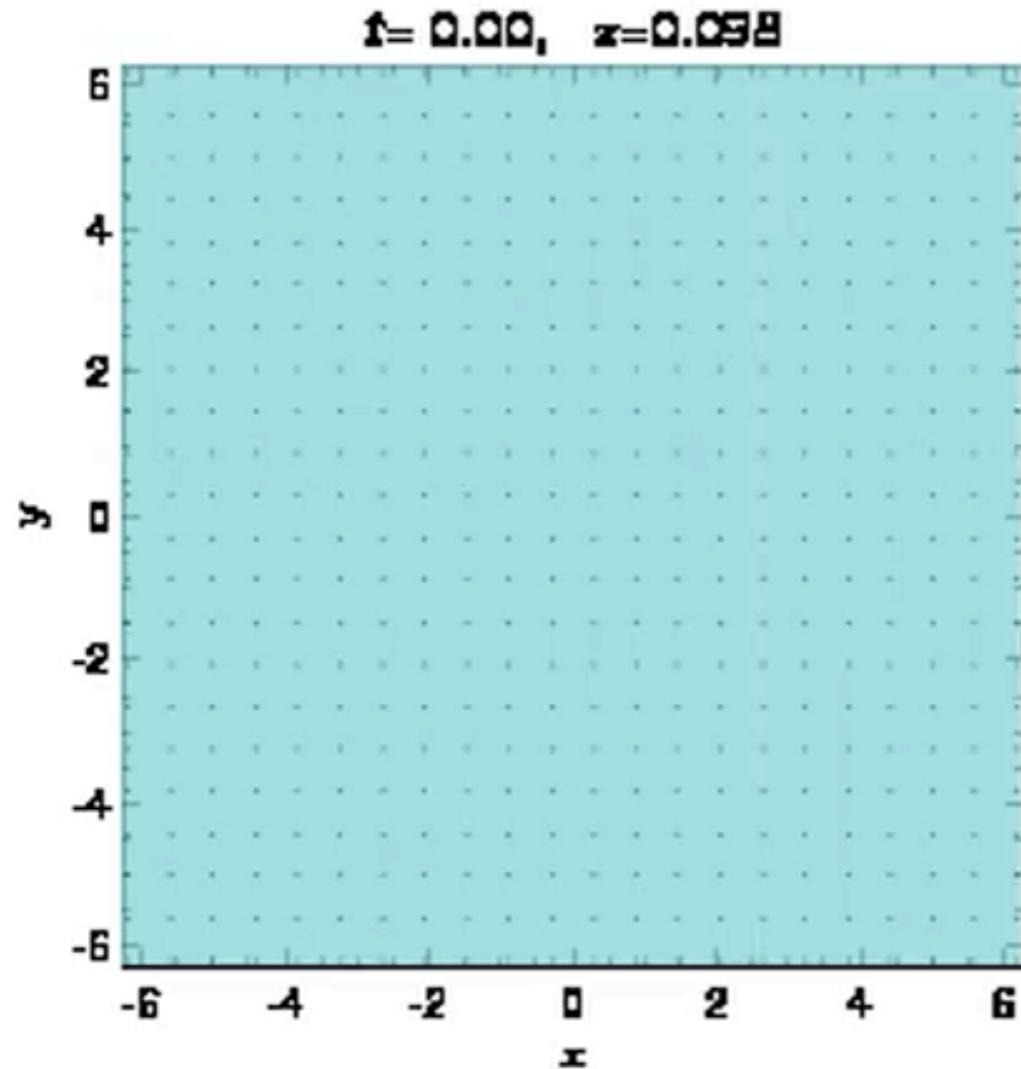
$$\mathbf{n} = \frac{d\mathbf{S}_f}{|d\mathbf{S}_f|}.$$

$$\nabla \times \mathbf{g} = 0$$

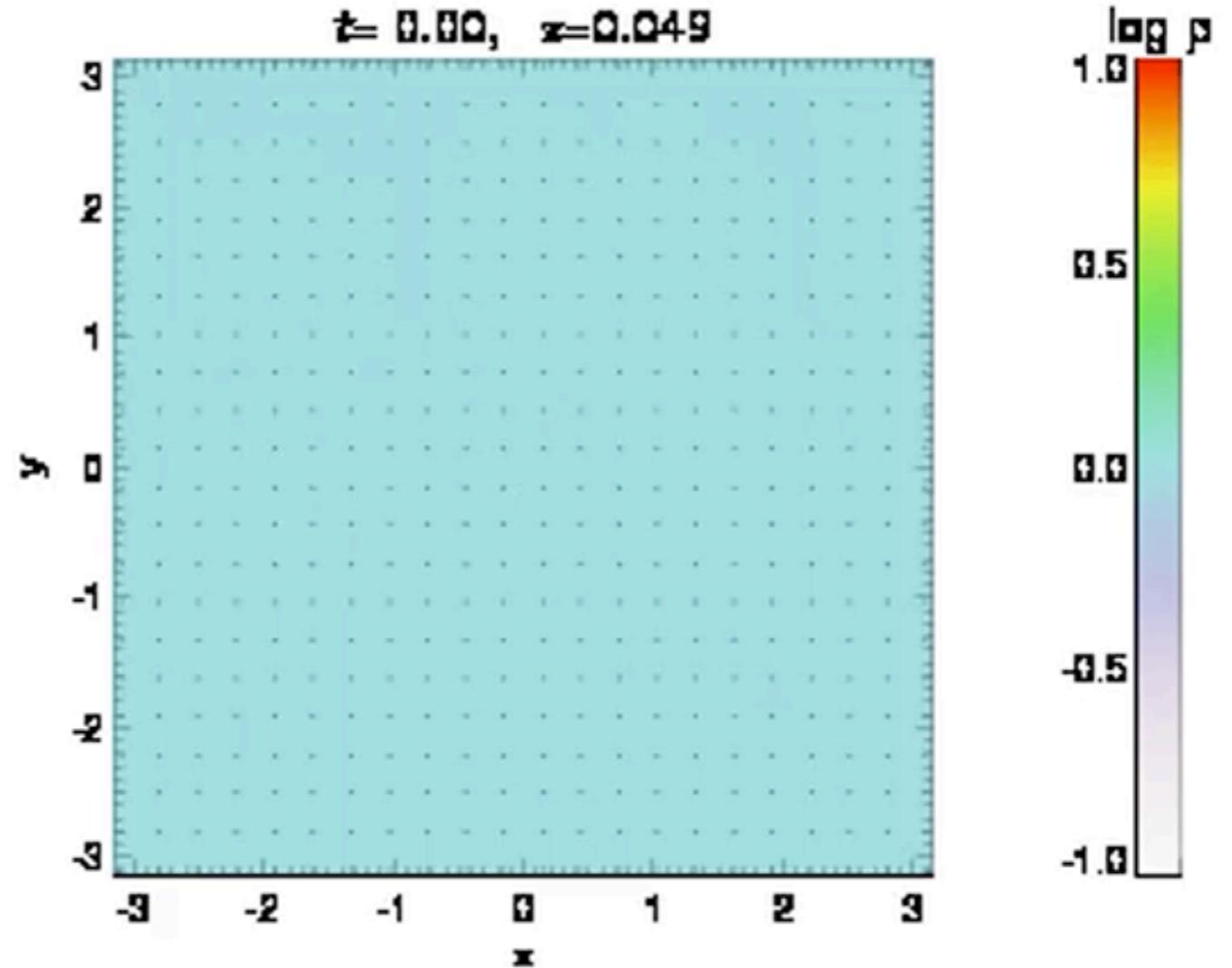
$$\oint \mathbf{g} \cdot d\mathbf{s} = 0$$

3次元 入れ子格子(外場)

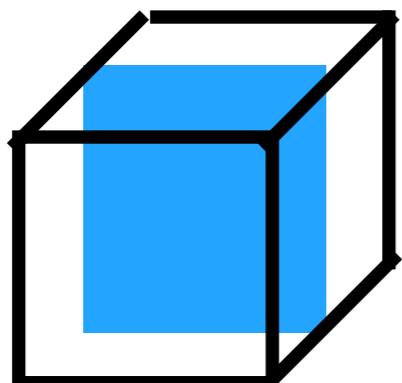
64x64(x64) $l=1$ (粗)



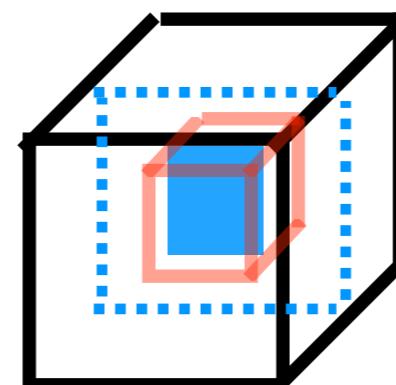
64x64(x64) $l=2$ (細)



全領域



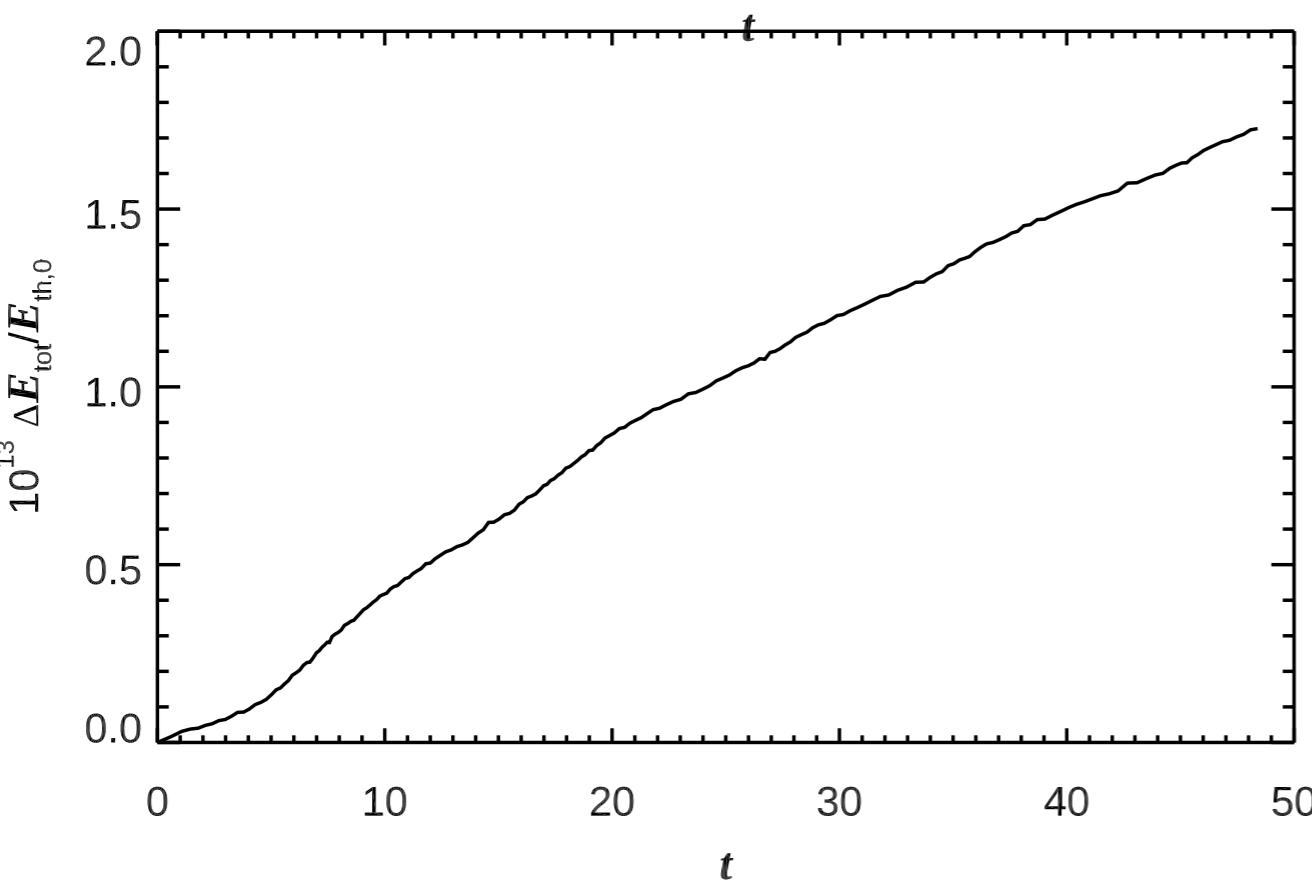
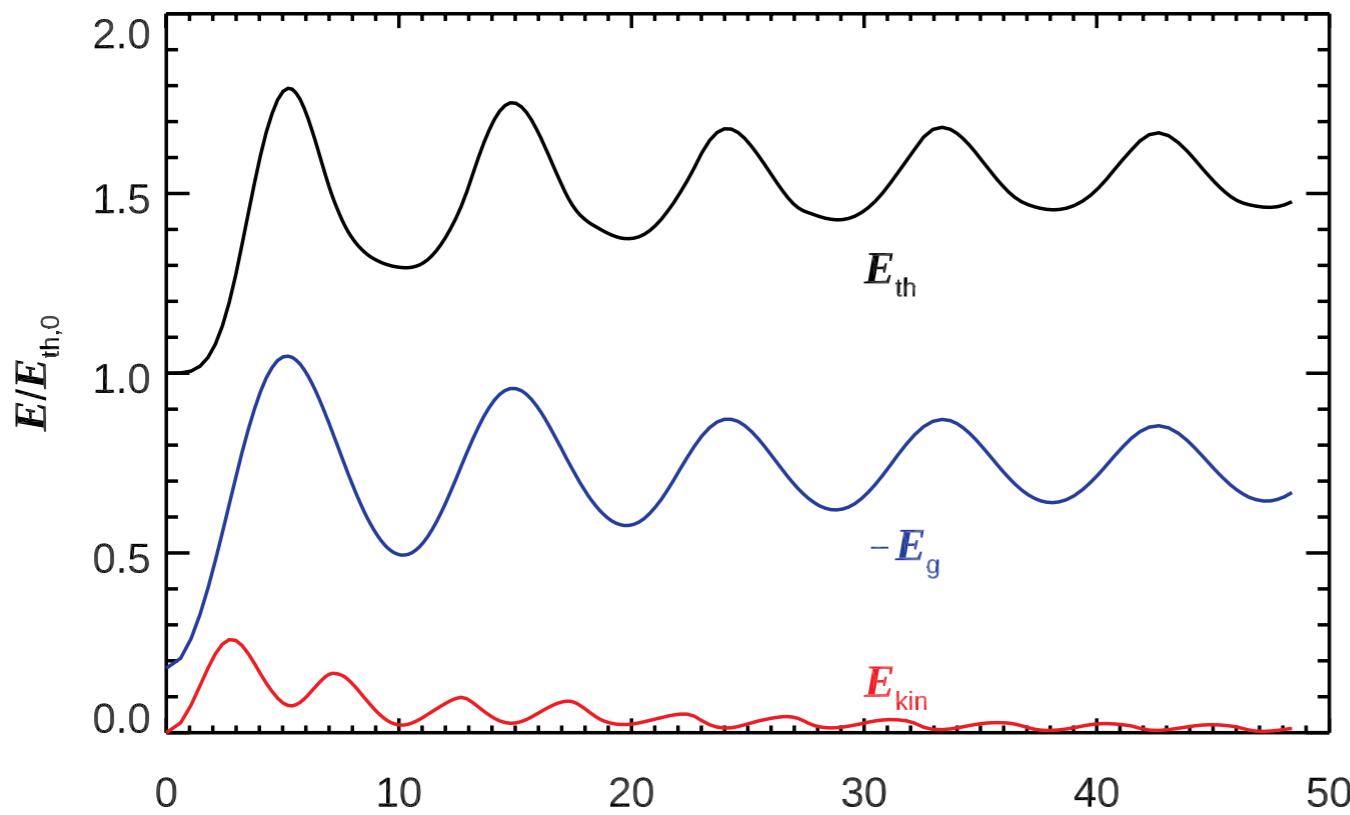
内殻 $1/8$



$$\rho_0 = 1, p_0 = 0.6, \gamma = 5/3$$

$$\phi = -0.6 \left(\cos \frac{x}{2} + \cos \frac{y}{2} + \cos \frac{z}{2} \right)$$

3次元入れ子格子でのエネルギー保存



Nested grid

$$N_x = N_y = N_z = 64$$

$$l = 2$$

$$10^{13} \Delta E_{\text{tot}}/E_{\text{th},0}$$

Summary

1. エネルギー保存は簡単に実現。
2. セル表面で定義された重力の時間平均が正しい値を与える。
3. 重力エネルギー解放は質量流束で計算。
4. 速度や圧力を更新する前に重力を計算。