Vlasovシミュレーションにおける 計算スキームの高次精度化

2015/10/30 天体形成研究会 筑波大学宇宙理論研究室 修士2年 土屋 将太郎

背景

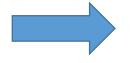
銀河・銀河団、宇宙の大規模構造形成の無衝突自己重力系の 数値シミュレーションはN体シミュレーションが主流 しかし、N体シミュレーションでは

・粒子数の制限

・ショットノイズ・人工的な2体緩和

という欠点がある

その点、無衝突ボルツマン方程式を数値的に解く手法では優位性 があるが、計算コスト・必要メモリ容量の膨大さから低次元でしか 行われていない



計算機の発達により6次元位相空間での数値シミュレーショ ンが可能

先行研究

DIRECT INTEGRATION OF THE COLLISIONLESS BOLTZMANN EQUTION IN SIX-DIMENSIONAL PHASE SPACE : SELF-GRAVITATING SYSTEM

(Yoshikawa&Umemura&Yoshida 2013)



無衝突ボルツマン方程式を直接数値的に解く

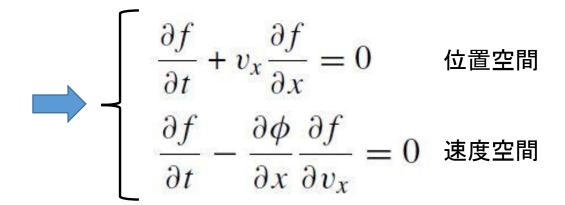


6次元位相空間(空間3次元+速度空間3次元)を6本の1次元移流方程 式に帰着させて解く

ボルツマン方程式(無衝突)

$$\frac{\partial f}{\partial t} + \mathbf{v} \cdot \frac{\partial f}{\partial x} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \cdot \frac{\partial f}{\partial v} = 0$$

φ: 重力ポテンシャル

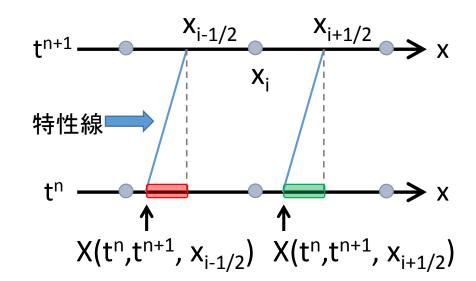


- 1次元移流方程式の数値解法に PFCスキーム(Filbet 2001) を採用
 - 無振動性
 - 正値性
 - ・最大値の原理 を保証

PFCスキーム

セルの物理量

$$f_i^n = \frac{1}{\Delta x} \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} f(x, t^n) dx \qquad t^n$$



tⁿ⁺¹から1ステップ前のtⁿへ特性線をおろしてその交点をX(tⁿ,tⁿ⁺¹, x_{i-1/2})、 X(tⁿ,tⁿ⁺¹, x_{i+1/2})とすると

$$\int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} f(x, t^{n+1}) dx = \int_{X(t^n, t^{n+1}, x_{i-1/2})}^{X(t^n, t^{n+1}, x_{i+1/2})} f(x, t^n) dx$$



$$f_i^{n+1} = f_i^n + \Phi^- - \Phi^+$$

$$f_i^{n+1} = f_i^n + \Phi^- - \Phi^+$$

$$\Phi^+ = \frac{1}{\Delta x} \int_{X(t^n, t^{n+1}, x_{i-1/2})}^{x_{i-1/2}} f(x, t^n) dx$$

$$\Phi^+ = \frac{1}{\Delta x} \int_{X(t^n, t^{n+1}, x_{i+1/2})}^{x_{i+1/2}} f(x, t^n) dx$$

$$\Phi^{+} = \frac{1}{\Delta x} \int_{X(t^{n}, t^{n+1}, x_{i+1/2})}^{x_{i+1/2}} f(x, t^{n}) dx$$

解像度をあげるためには?

単純にメッシュ数を増やせば解像度は上がる



計算コスト=(1次元方向のメッシュ数)⁶ →メッシュ数を2倍にするだけで2⁶倍増える メモリは有限で望む解像度までメッシュ数を増やせる保証はない



スキームの高次精度化

PFCスキーム(空間3次精度)にかえてMP5法(空間5次精度)を採用

- PFCスキームと扱うステンシルの数が同じ
- ・MP5法は同じステンシルを扱うENO(空間3次精度)、 WENO(空間5次精度)よりも高い精度

(Suresh & Huynh 1997)

INTRODUCTION

Accurate Monotonicity-Preserving Schemes

with Runge-Kutta Time Stepping

(Suresh & Huynh 1997)

1次元移流方程式

$$\frac{\partial f(x,t)}{\partial t} + u \frac{\partial f(x,t)}{\partial x} = 0$$

CFL number 0.05

Advection of $\sin^4(\pi x)$ for One Period

初	期	条	件
初	期	条	件

$$f(x,0) = \sin^4(\pi x)$$

From
$$L_1 ext{error} = rac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} |f_j^{ana} - f_j^{num}|$$
 CFL number 0.4

Advection of $\sin^4(\pi x)$ for One Period

Scheme	N	L_{∞} error	L_{∞} order	L_1 error	L_1 order	CPU time (s)	Scheme	N	L_{∞} error	L_{∞} order	L_1 error	L_1 order	CPU time (s)
WENO5	16	2.39(-1)	<u>-</u>	1.07(-1)		**************************************	WENO5	16	2.39(-1)		1.07(-1)	_	,
	32	3.45(-2)	2.79	1.73(-2)	2.62			32	3.74(-2)	2.68	1.87(-2)	2.52	
	64	3.51(-3)	3.29	1.75(-3)	3.31			64	3.26(-3)	3.52	1.79(-3)	3.39	
	128	3.44(-4)	3.35	8.88(-5)	4.30			128	3.00(-4)	3.44	1.11(-4)	4.01	
	256	1.15(-5)	4 .90	2.54(-6)	5.13	16.60		256	1.25(-5)	4.58	6.17(-6)	4.17	2.35
MP5	16	1.17(-1)	8 <u>—2</u>	8.05(-2)	_		MP5	16	1.21(-1)	_	8.01(-2)	_	
	32	1.40(-2)	3.06	8.14(-3)	3.31			32	1.77(-2)	2.77	1.03(-2)	2.96	
		5.05(-4)	4.80	3.01(-4)	4.76			64	1.10(-3)	4.01	6.15(-4)	4.06	
	128	1.63(-5)	4.96	9.74(-6)	4.95			128	9.50(-5)	3.54	5.05(-5)	3.61	
	256	5.25(-7)	4.95	3.14(-7)	4.96	8.64		256	1.04(-5)	3.19	5.42(-6)	3.22	1.36

• error、CPU timeともにMP5の方がよい

Accurate Monotonicity-Preserving Schemes with Runge-Kutta Time Stepping

(Suresh & Huynh 1997)

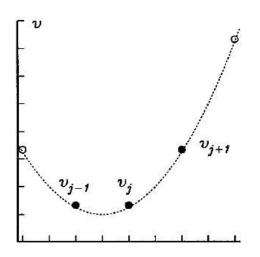
セルの物理量

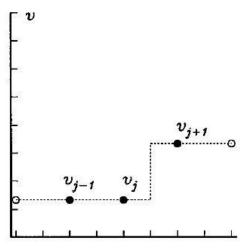
$$v_j^n = \frac{1}{\Delta x} \int_{x_{j-1/2}}^{x_{j+1/2}} v(x, t^n) \ dx$$

補間値は5点のステンシルから

$$v_{j+1/2}^L = \frac{2v_{j-2} - 13v_{j-1} + 47v_j + 27v_{j+1} - 3v_{j+2}}{60}$$

- スムーズな領域では5次精度→不連続面付近で数値振動が生じる→TVDスキームを採用することでこの数値振動を回避
- ・3点のセルの情報だけでは滑らかな領域なのか不連続面なのか判定できない→5点のセル情報を用いることで判定が可能になる





・単調性を維持するよう、補間値を許容範 囲に収まるように決定する

upper limit

monotonicity preserving

$$v^{MP} = \operatorname{median}(v_j, v_{j+1}, v^{UL})$$

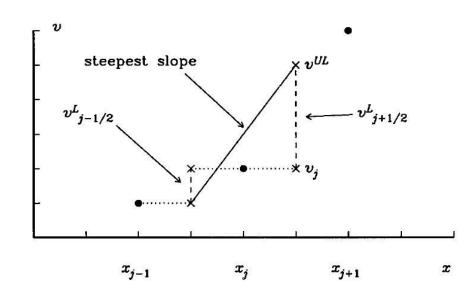
= $v_j + \operatorname{minmod}[v_{j+1} - v_j, \alpha(v_j - v_{j-1})]$



補間値はv_iと v^{MP} 間に収まる

$$v_{j+1/2}^L \leftarrow \text{median}(v_{j+1/2}^L, v_j, v^{MP})$$

極値付近で精度が落ちてしまう



- ・median関数は3つの引数の中間値を返す
- minmod関数はmedian関数でのひとつの 引数が0の場合と等しい

$$minmod[x, y] = median(x, y, 0)$$

x,yで0に近い方の値を返す x,yが0をまたいでる場合は0 の値を返す

・極値付近の扱い①

左と右から直線的に外挿

$$v^{FL} = v_j + \frac{1}{2}(v_j - v_{j-1})$$

$$v^{FR} = v_{j+1} + \frac{1}{2}(v_{j+1} - v_{j+2})$$

average

$$v^{AV} = \frac{1}{2}(v_j + v_{j+1})$$

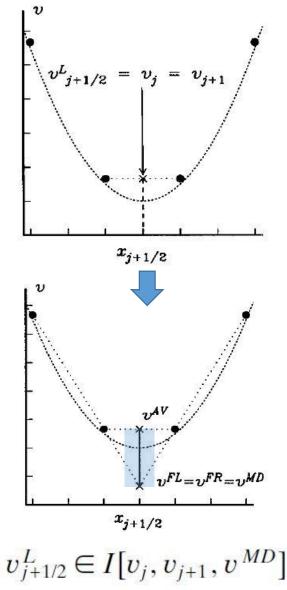
median

$$v^{MD} = \text{median}(v^{AV}, v^{FL}, v^{FR})$$

$$= v^{AV} - \frac{1}{2} d_{j+1/2}^{MM}$$

$$= d_{j+1/2}^{MM} = \text{minmod}(d_j, d_{j+1})$$

$$d_j = v_{j-1} + v_{j+1} - 2v_j$$



→補間値がこの範囲内に落ち着く

- 極値付近の扱い②

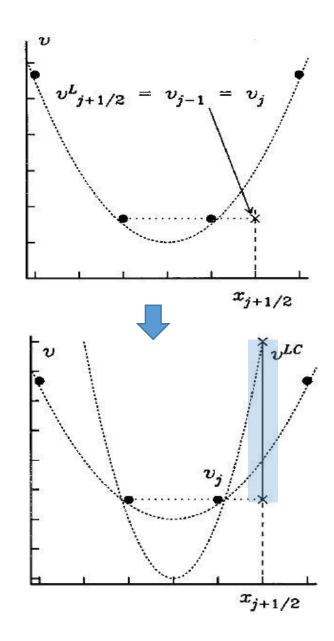
large curvature

$$v^{LC} = v_j + \frac{1}{2}(v_j - v_{j-1}) + \frac{4}{3}d_{j-1/2}^{MM}$$

$$v_{j+1/2}^{L} \in I[v_j, v^{UL}, v^{LC}]$$

→補間値がこの範囲内に落ち着く

3点のステンシルで制約していたものを ステンシルを5点に増やすことで緩和さ せ極値付近をより正確にとらえること ができる



・時間積分には3段のTVDルンゲクッタ法

$$w^{(0)} = v^{n}$$

$$w^{(1)} = w^{(0)} + \sigma L(w^{(0)})$$

$$w^{(2)} = \frac{3}{4}w^{(0)} + \frac{1}{4}(w^{(1)} + \sigma L(w^{(1)}))$$

$$w^{(3)} = \frac{1}{3}w^{(0)} + \frac{2}{3}(w^{(2)} + \sigma L(w^{(2)}))$$

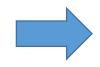
$$v^{n+1} = w^{(3)}$$

Spatial operator

$$L(v)_{j} = -(v_{j+1/2} - v_{j-1/2})$$

CFL number

$$\sigma = a \frac{\Delta t}{\Delta x}$$



MP5法は空間5次精度、時間3次精度 少なくても3次精度以上は期待される

・MP5法で保証されているのは単調性、無振動性



正値性を保証するような新たな制限が必要

Positivity-preserving method for high-order conservative schemes solving compressible Euler equations

(Hu & Adams & Shu 2013)

による HAS limiter (positive limiter) を採用

advection equation

$$\frac{\partial u}{\partial t} + a \frac{\partial u}{\partial x} = 0 , \quad u(x) > 0$$
 離散化

 $\nu = a \frac{\Delta t}{\Delta x}$: CFL number

修正後

$$u_{i+1/2}^{\text{HAS}} = \theta(u_{i+1/2}^{\text{MP5}} - u_{i}^{n}) + u_{i}^{n}$$
 1次風上差分

• θ の値の取り方によって 1次風上差分が含まれてくる

HAS limiter (positive limiter)

$$\theta = \min \left\{ \frac{u_i^n}{u_i^n - u_{\min}}, 1 \right\} \qquad u_{\min} = \left\{ u_i^n - 2\nu u_{i+1/2}^n, \left[u_{i+1}^n + 2\nu u_{i+1/2}^n, 0 \right] \right\}$$

が負になるとθは0≦θ<1の値をもつ

数学的証明

$$u>0\Leftrightarrow a>0$$
 で $u_i^n-2\nu u_{i+1/2}^{\mathrm{MP5}}<0$ $u_i^{n+1}<0$ の場合を考える



$$v>0 \Leftrightarrow a>0$$
 で $u_i^n-2\nu u_{i+1/2}^{\mathrm{MP5}}<0$ \Rightarrow $\begin{cases} u_{\min}=u_i^n-2\nu u_{i+1/2}^{\mathrm{MP5}} \\ \theta=\dfrac{u_i^n}{u_i^n-(u_i^n-2\nu u_{i+1/2}^{\mathrm{MP5}})} =\dfrac{u_i^n}{2\nu u_{i+1/2}^{\mathrm{MP5}}} \end{cases}$

修正後の境界の物理量は

$$u_{i+1/2}^{\text{HAS}} = \frac{u_i^n}{2\nu} \left(1 + 2\nu - \frac{u_i^n}{u_{i+1/2}^{\text{MP5}}} \right)$$

離散化した式に代入して

$$u_i^{n+1} = \frac{1}{2} \left\{ (u_i^n - 2\nu u_{i+1/2}^{\text{HAS}}) + (u_i^n + 2\nu u_{i-1/2}^{\text{MP5}}) \right\}$$
$$= \frac{1}{2} \left\{ (1 - 2\nu)u_i^n + \frac{u_i^{n2}}{u_{i+1/2}^{\text{MP5}}} + 2\nu u_{i-1/2}^{\text{MP5}} \right\}$$



 $0 < \nu \le \frac{1}{2}$ の条件の下で、 $u_i^{n+1} > 0$

CFL条件をまとめると

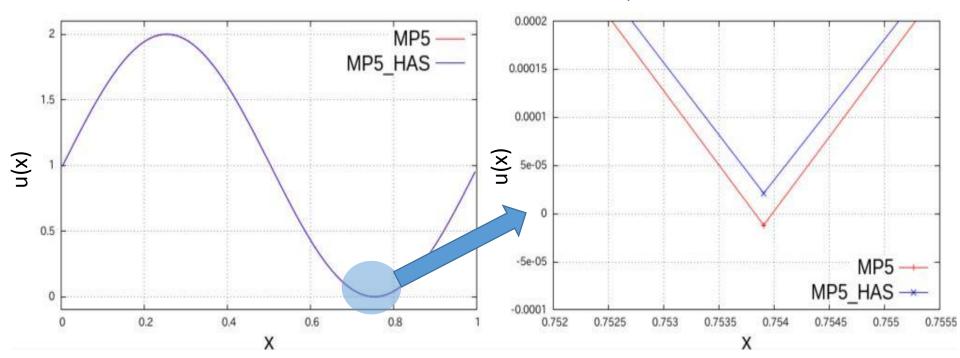
$$\begin{cases} a > 0 \to & 0 < \nu \le \frac{1}{2} \\ a < 0 \to & -\frac{1}{2} \le \nu < 0 \end{cases}$$

advection test 正値性の確認

初期条件

$$u(x,0) = \sin(2\pi x) + 1$$

- 移流速度 0.5
- CFL 0.1
- $\Delta t = 1.5625 * 10^{-3}$
- ・4ステップ目
- 128メッシュ



• HAS limiterによりnegative からpositive に補正されている

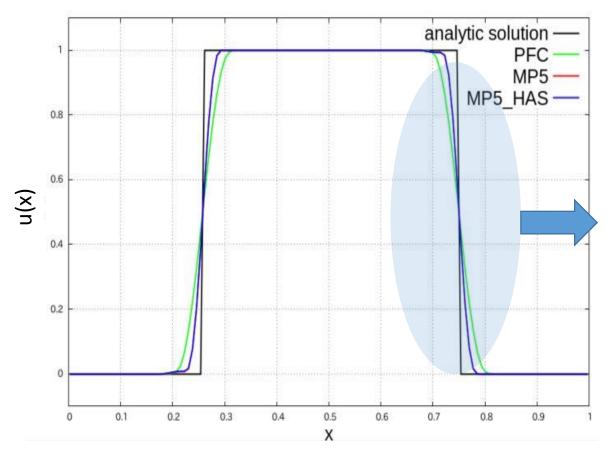
advection test (矩形波)

Advection equation

$$\frac{\partial u}{\partial t} + a \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

初期条件:矩形波

$$u(x,0) = \begin{cases} 1 & 0.25 < x < 0.75 \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$

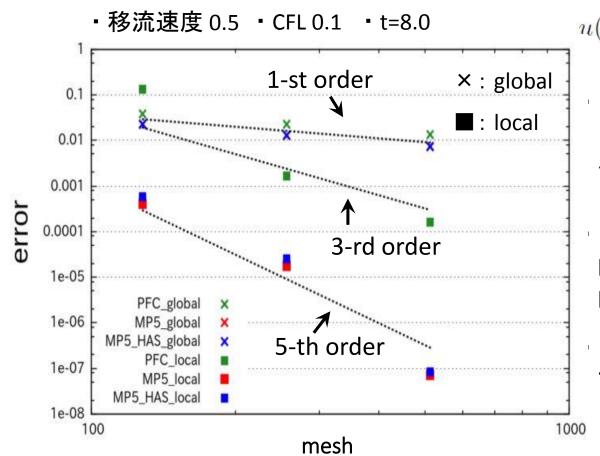


- 移流速度 0.5
- CFL 0.1
- 128mesh
- t=8.0
- MP5、MP5_HASともにPFC よりも数値拡散が小さい

advection test (矩形波)

• Errorの評価

$$\varepsilon_{\text{global}} = \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} |u_j^{\text{ana}} - u_j^{\text{num}}| \quad \varepsilon_{\text{local}} = |u^{\text{ana}}(a, t) - u^{\text{num}}(a, t + b\Delta t)|$$
 初期条件:矩形波



$$u(x,0) = \begin{cases} 1 & 0.25 < x < 0.75 \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$

どのスキームも global error は1次精度

→ slope limiter が効いている ため

local error は

PFC: 3次精度

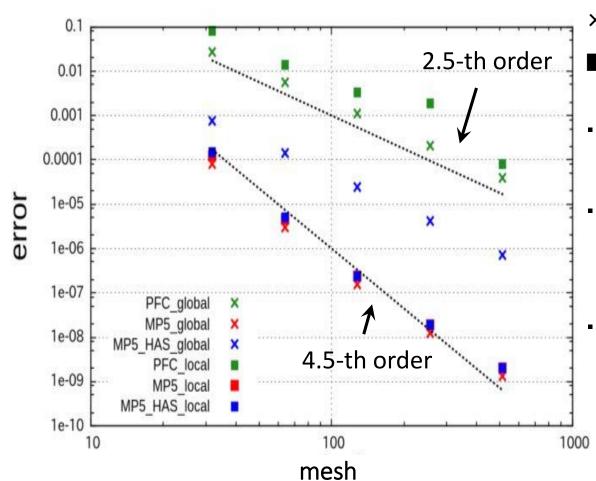
MP5、MP5_HAS:5次精度

positive limiter がほとんど効い ていないので、MP5、MP5_HAS の精度はほとんど変わらない

advection test (sin波)

• Errorの評価

·移流速度 0.5 · CFL 0.1 · t=8.0



初期条件:sin波

$$u(x,0) = \sin(2\pi x) + 1$$

× : global

: local

- 連続的なので local、global にerrorの差はあまりない
- global error は PFC、MP5_HAS: 2.5次精度 MP5: 4.5次精度
- positive limiter が効いている ため、MP5_HASの精度が落ち ている

(1+1)-d Vlasov simulation

(1+1)-d Vlasov Poisson equation

$$\frac{\partial f}{\partial t} + v \frac{\partial f}{\partial x} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0$$

・2本の1次元移流方程式に分割

)-d Vlasov Poisson equation
$$\frac{\partial f}{\partial t} + v \frac{\partial f}{\partial x} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0$$
 $\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial f}{\partial t} + v \frac{\partial f}{\partial x} = 0 & \text{(x-space)} \\ \\ \frac{\partial f}{\partial t} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0 & \\ \\ \frac{\partial f}{\partial t} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0 & \\ \end{array} \right.$ $\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial f}{\partial t} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0 & \text{(y-space)} \\ \\ \frac{\partial f}{\partial t} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0 & \\ \end{array} \right.$

$$\frac{\partial f}{\partial t} - \frac{\partial \phi}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial v} = 0$$
 (v-space)

$$\Delta^{2}\phi = 4\pi G(\rho - \overline{\rho}) = 4\pi G\left(\int_{0}^{\infty} f dv - \overline{\rho}\right)$$

重力ポテンシャルはフーリエ変換による畳み込み法

 $\overline{\rho}$: mean density

σ : velocity dispersion

A: amplitude

初期条件

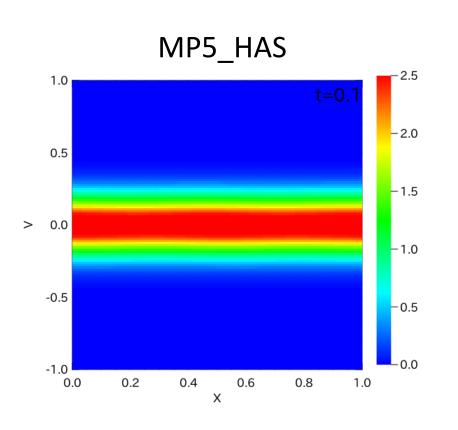
$$f(x, v, t = 0) = \frac{\overline{\rho}}{(2\pi\sigma^2)^{1/2}} \exp\left(-\frac{v^2}{2\sigma^2}\right) (1 + A\cos kx)$$

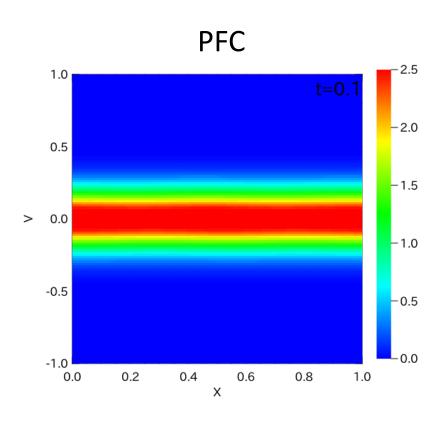
Jeans wavenumber

$$k_J = \left(\frac{4\pi G\overline{\rho}}{\sigma^2}\right)^{1/2}$$

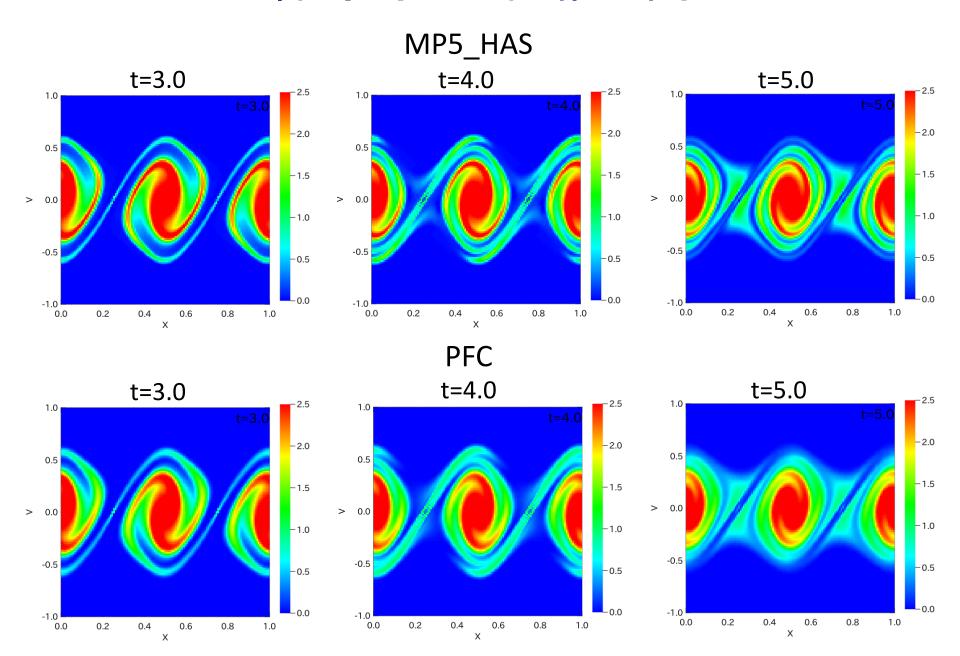
MP5_HASとPFCの比較

- t=8.0まで
- ・x空間、v空間ともに128メッシュ
- amplitude A = 0.01
- k/k₁ = 0.5 → 重力不安定性によるゆらぎの成長





各時刻での位相空間

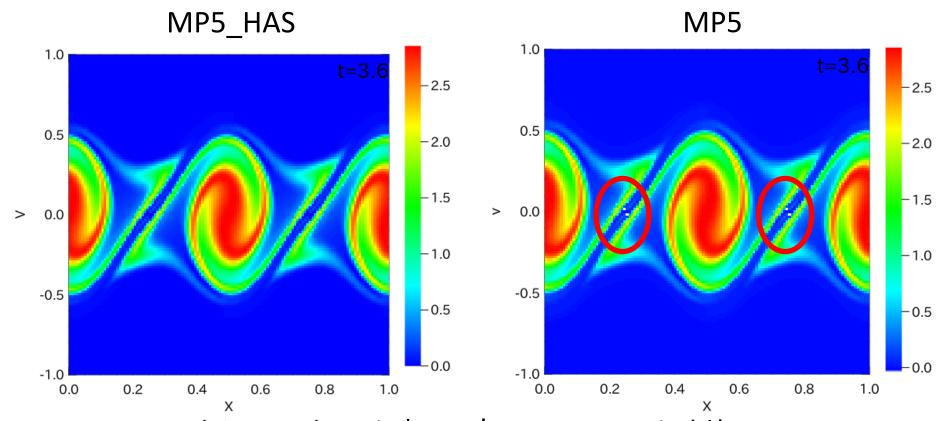


(1+1)-d Vlasov simulation 正値性の確認

- t=3.6
- ・x空間、v空間ともに128メッシュ
- amplitude A = 0.01
- k/k₁ = 0.5 → 重力不安定性によるゆらぎの成長

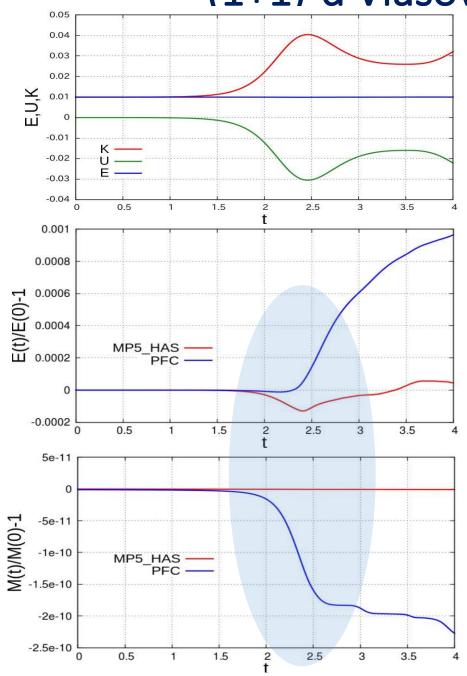
白い部分が 負になっているところ





・Vlasov シミュレーションにおいてもpositive limiterによりnegative から positive に補正されている

(1+1)-d Vlasov simulation



potential energy

$$U(t) = \frac{1}{2} \int \rho(x)\phi(x)dx$$

kinematic energy

$$K(t) = \frac{1}{2} \int \int f(x, v, t) v^2 dv dx$$

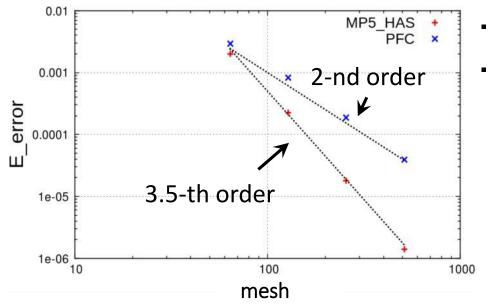
mass

$$M(t) = \int \int f(x, v, t) dv dx$$

- 質量保存、エネルギーともに MP5_HASの方が高い精度
- ・エネルギー誤差において t=2.0 付近 で誤差が大きくなる
- PFCスキームでは質量が段階的に 減少
 - →数値拡散の影響?

1-d Vlasov simulation

メッシュ数を変えたときのエネルギー誤差



- t=4.0までのエネルギー誤差
- PFC: 2次精度

MP5_HAS: 3.5**次**精度

- 1ステップにかかる計算時間					
	MP5_HAS + PFC ×	× +	•		
time [S]	, <u>,</u>	× +	1000		
mesh					

mesh	MP5_HAS [ms]	PFC [ms]
64	1.208182	1.124187
128	4.124856	4.956808
256	15.22956	21.26067
512	63.33457	96.25803

• MP5_HAS**の方が**PFCよりも1ステップ あたりの計算時間が短い

まとめ

• MP5法による (1+1)-d Vlasov シミュレーション



位相空間で細かい所まで表現



質量保存、エネルギー誤差ともにPFCスキームより 高い精度



1ステップの計算時間は PFC より短い

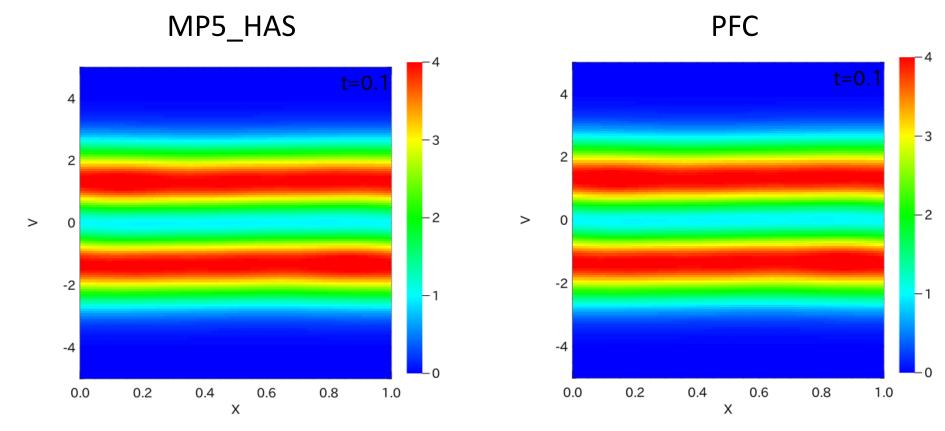
MP5法で計算途中に分布関数が負になるところをHAS limiter を 採用することで正値性を保つことができた

今後

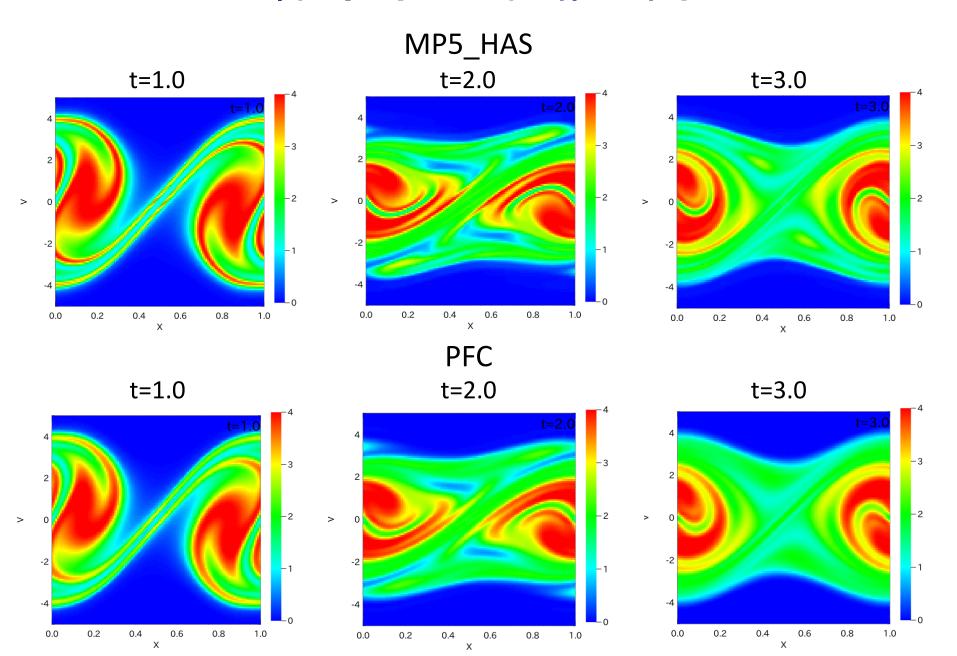
- t=2 付近で質量・エネルギー誤差が大きくなる原因の理解
- (・MP5法によるVlasov シミュレーションを2次元に拡張)

MP5_HASとPFCの比較

- 2流不安定性
 - t=8.0まで
 - ・x空間、v空間ともに128メッシュ
 - amplitude = 0.01
 - ・ 互いに逆向きの速度を与える

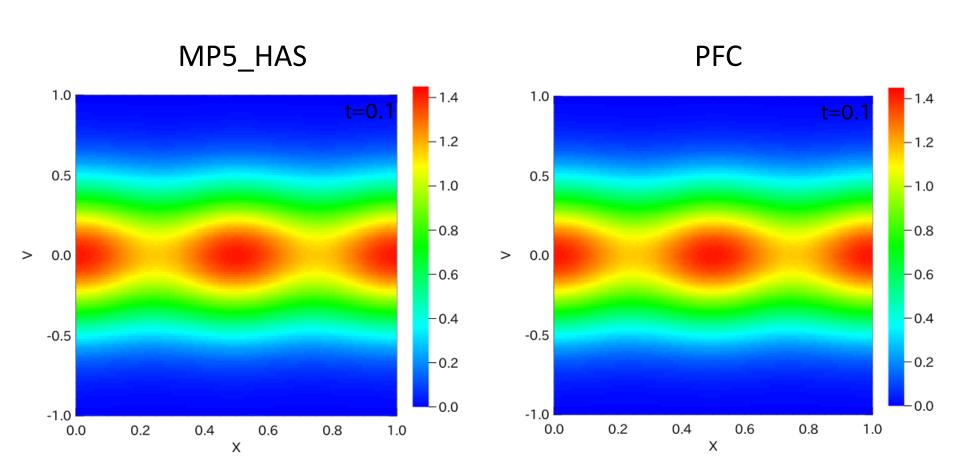


各時刻での位相空間



MP5_HASとPFCの比較

- t=8.0まで
- ・x空間、v空間ともに128メッシュ
- amplitude = 0.1
- ・k/k」 = 1.1 → Landau dampingによるゆらぎの減衰



各時刻での位相空間

