

Сравнение вычислительной эффективности двух методик расчета уровня океана в климатической модели

Благодатских Д.В.¹, Оноприенко В.А.¹, Мортиков Е.В.^{2,1},
Яковлев Н.Г.¹ (¹ИВМ РАН, ²НИВЦ МГУ им. М.В. Ломоносова,
Москва)

Актуальность задачи

Современные климатические модели требуют большого количества вычислительных ресурсов (от нескольких сотен до нескольких тысяч ядер), что обусловлено:

- использованием высокого пространственного разрешения: $1/2^\circ \times 1/4^\circ$ - эксперимент CORE2 (Володин Е.М. и др., 2018), $1/3^\circ \times 1/3^\circ$ - HiGEM (L.C. Shaffrey, 2009), $1/4^\circ \times 1/4^\circ$ CM2.5 GDFL; по вертикали от 30 до 50 уровней
- требованием проведения расчетов на длительное модельное время (порядка сотен лет)



Увеличение производительности путем использования алгоритмов, обладающих высокой масштабируемостью на параллельных вычислительных кластерах

Основные уравнения блока динамики океана климатической модели INMCM5

$$\frac{\partial [\vec{U}]_h}{\partial t} = - \left[(\nabla \times \vec{U}) \times \vec{U} + \frac{1}{2} \nabla (\vec{U}^2) \right]_h - l \vec{k} \times [\vec{U}]_h - \frac{1}{\rho_0} [\nabla p]_h + D^{\vec{U}},$$

$$\frac{\partial p}{\partial z} = \rho g,$$

$$\nabla \cdot \vec{U} = 0,$$

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} = -\nabla \cdot (\theta \vec{U}) + D^\theta + R^\theta,$$

$$\frac{\partial S}{\partial t} = -\nabla \cdot (S \vec{U}) + D^S,$$

$$\rho = \rho(T, S, p)$$

Описание первой методики

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\tilde{u}^{n+1} - u^{n+1/2}}{\Delta t} = -\frac{1}{\rho_0} P_x \\ \frac{\tilde{v}^{n+1} - v^{n+1/2}}{\Delta t} = -\frac{1}{\rho_0} P_y \end{array} \right. \quad \longrightarrow \quad \begin{array}{l} \tilde{u}^{n+1} = \bar{u} + u', \quad \tilde{v}^{n+1} = \bar{v} + v' \\ \bar{u} = \int_0^1 \tilde{u}^{n+1} d\sigma, \quad \bar{v} = \int_0^1 \tilde{v}^{n+1} d\sigma \end{array}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{(u')^{n+1} - u'}{\Delta t} - l(v')^{n+1} = 0 \\ \frac{(v')^{n+1} - v'}{\Delta t} + l(u')^{n+1} = 0 \end{array} \right. \quad \longrightarrow \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\bar{u}^{n+1} - \bar{u}}{\Delta t} - l\bar{v}^{n+1} = g \frac{\delta \zeta^{n+1}}{\Delta x}, \\ \frac{\bar{v}^{n+1} - \bar{v}}{\Delta t} + l\bar{u}^{n+1} = g \frac{\delta \zeta^{n+1}}{\Delta y}, \\ \frac{\bar{\zeta}^{n+1} - \bar{\zeta}}{\Delta t} = \frac{\delta(\bar{u}^{n+1} H)}{\Delta x} + \frac{\delta(\bar{v}^{n+1} H)}{\Delta y}. \end{array} \right.$$

7- диагональная
матрица
размер вектора
решения $3 \times N_x \times N_y$

Описание второй методики

$$\begin{cases} \frac{u^{n+1} - \tilde{u}^{n+1/2}}{\Delta t} = g \frac{\delta \zeta^{n+1}}{\Delta x} \\ \frac{v^{n+1} - \tilde{v}^{n+1/2}}{\Delta t} = g \frac{\delta \zeta^{n+1}}{\Delta y} \end{cases}$$



$$w^{n+1} = \int_1^0 \left[\frac{\delta(u^{n+1} H)}{\Delta x} + \frac{\delta(v^{n+1} H)}{\Delta y} \right] \cdot \Delta \sigma$$

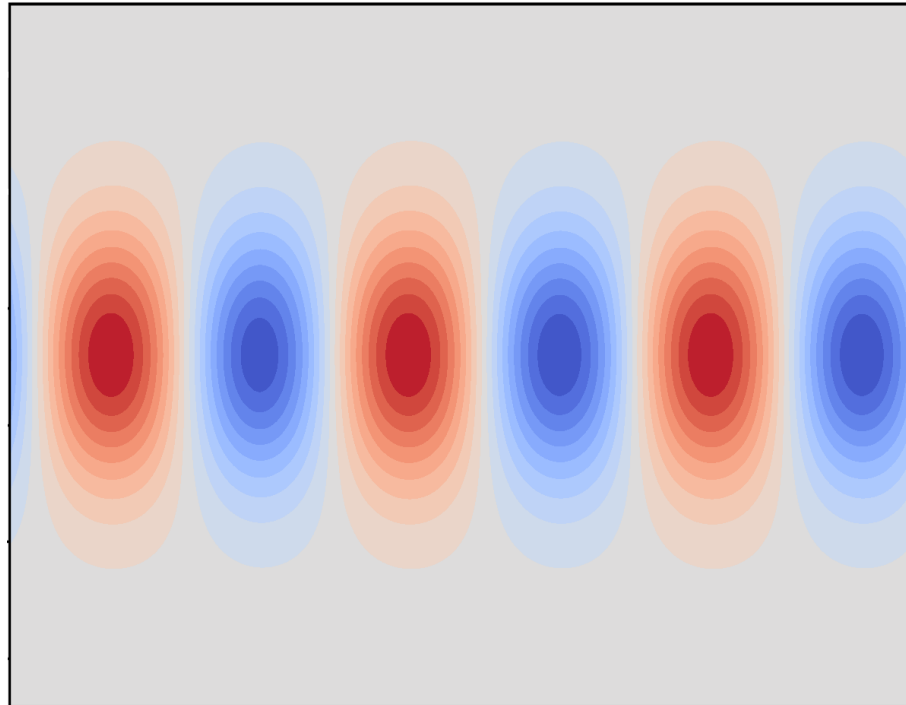
$$w^{n+1} = \frac{\zeta^{n+1} - \zeta^n}{\Delta t}$$



5- диагональная матрица
Вектор решения размером $N_x \times N_y$

Экваториальная волна Кельвина

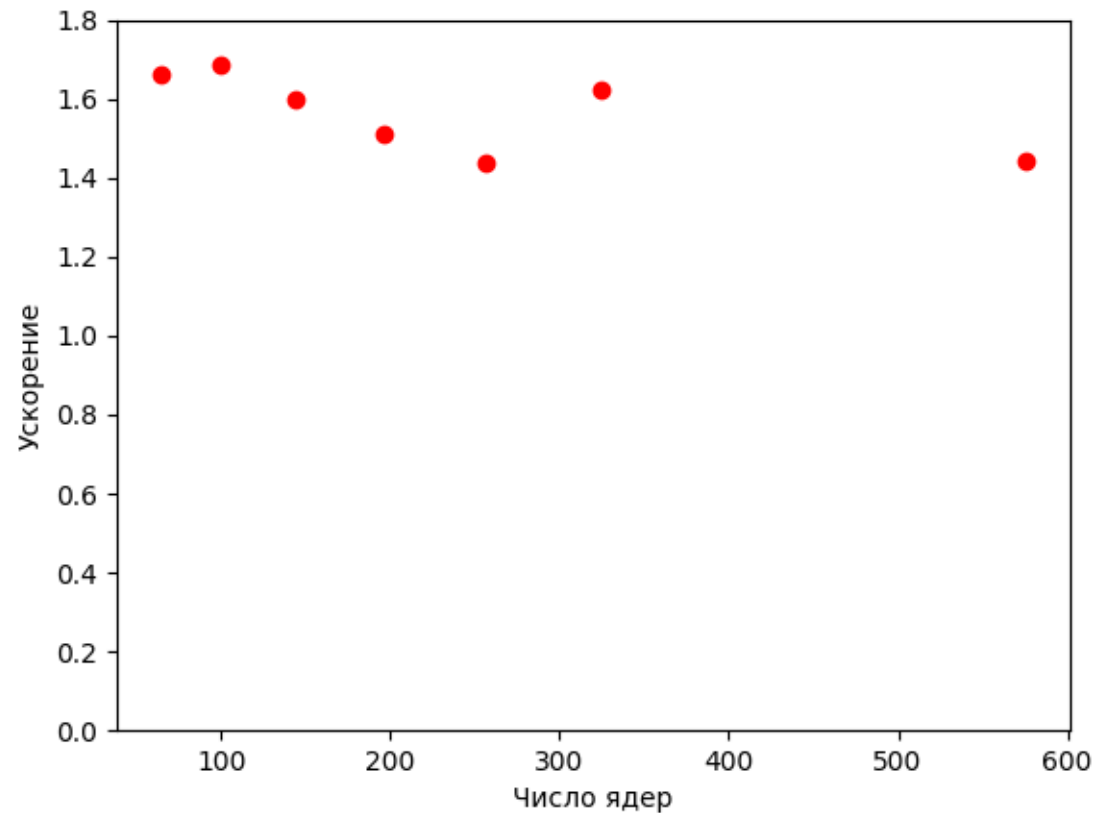
$$u(x, y, z) = A \cdot e^{-\frac{y^2}{R_{\text{ЭКВ}}^2}} \cdot \cos\left(\pi \frac{z}{H}\right) \cdot \cos\left(\frac{2\pi}{L_{\text{волна}}} x\right)$$



Параметры счета

- Глубина канала 3 км
- Длина канала 12000 км
- Размер шага ≈ 16 км
- Размер шага по времени 12 минут

Ускорение расчета в новой версии по сравнению со старой



Выводы

- Методика расчета уровня без использования расщепления на баротропную и бароклинную компоненту дает улучшение вычислительной эффективности на простых тестах
- В данный момент проводятся расчеты по протоколу CORE2 для выяснения степени влияния используемых методик расчета на статистические характеристики получаемых решений

Уменьшение времени расчета солвера по сравнению с расчетом на 68 процессах

