

УНИВЕРСИТЕТ ИТМО

Симплектические методы интегрирования уравнения Ландау-Лифшица

Кафедра высшей математики

Плотников Антон Михайлович Научный руководитель Лобанов И. С.

Магнитный скирмион

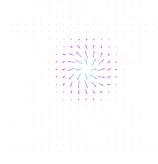


Скирмион - это квазичастица, представляющая структуру, выстраивающеюся из спинов нескольких атомов кристаллической решетки.

Магнитный скирмион



Скирмион - это квазичастица, представляющая структуру, выстраивающеюся из спинов нескольких атомов кристаллической решетки.



Уравнение Ландау-Лифшица



Состояние магнитной системы описывается уравнением Ландау-Лифшица-Гильберта

Уравнение Ландау-Лифшица-Гильберта

$$\frac{dS_n}{dt} = -\gamma S_n \times \nabla_{S_n} \mathbf{E} - \gamma \lambda S_n \times (S_n \times \nabla_{S_n} \mathbf{E})$$

- **Е** энергия системы
- $ightharpoonup S_n$ вектор направления спина атома с индексом n



Состояние магнитной системы описывается уравнением Ландау-Лифшица-Гильберта

Уравнение Ландау-Лифшица-Гильберта

$$\frac{dS_n}{dt} = -\gamma S_n \times \nabla_{S_n} \mathbf{E} - \gamma \lambda S_n \times (S_n \times \nabla_{S_n} \mathbf{E})$$

 $ightharpoonup S_n$ - вектор направления спина атома с индексом n

Энергия системы

$$\mathbf{E} = -\sum_{n} \left\langle \mathbf{B} \left| \mathbf{S}^{[n]} \right\rangle - \mathbf{K}_{0} \sum_{n} \left| \left\langle \mathbf{K} \left| \mathbf{S}^{[n]} \right\rangle \right|^{2} - \sum_{n \sim m} J^{[n,m]} \mathbf{S}^{[n]} - \sum_{n \sim m} \left\langle \mathbf{D}^{[n,m]} \left| \left(\mathbf{S}^{[n]} \times \mathbf{S}^{[m]} \right) \right\rangle.$$



Пусть дана задача Коши

Задача Коши

$$\begin{cases} \frac{dy}{dx} = f(x,y) \\ y_{|x=x_0} = y_0 \end{cases}$$

тогда следующее значение вычисляется через предыдущее по следующей формуле:

Схема Эйлера

$$y_{i+1} = y_i + hf(x_i, y_i).$$



Неявный метод Рунге-Кутта

$$S_{n+1} = S_n + h \sum_{j=1}^{s} b_j f(t_n + c_j h, \xi_j)$$
$$\xi_j = y_n + h \sum_{i=1}^{s} a_{ji} f(t_n + c_j h, \xi_i)$$

Коэффициенты $a_{ij},\ b_i$ и c_i задаются следующей таблицей



Неявный метод Рунге-Кутта

$$\begin{split} \mathbf{S}_{k+1}^{[n]} &= \mathbf{S}_{k}^{[n]} + h \sum_{j=1}^{s} b_{j} \left[\xi_{k}^{[n]} \times \nabla_{\xi_{j}^{[n],k}} \mathbf{E}^{k} \right] \\ \xi_{j}^{[n],k} &= \mathbf{S}_{k}^{[n]} + h \sum_{i=1}^{s} a_{j,i} \left[-\xi_{i}^{[n],k} \times \nabla_{\xi_{i}^{[n],k}} \mathbf{E}^{k} \right] \end{split}$$

Коэффициенты $a_{ij},\ b_i$ и c_i задаются следующей таблицей

Симпелектический метод РК



Пусть $M = \left(m_{ij}\right)_{i,j=1}^s$ – матрица вещественных чисел размера $s \times s$, где

$$m_{ij} = b_i a_{ij} + b_j a_{ji} - b_i b_j, \qquad i, j = 1, \dots, s$$

тогда справедлива следующая теорема

Теорема

Если M=0, тогда метод Рунге-Кутта является симплектическим.

Симпелектический метод РК



Пусть $M = \left(m_{ij}\right)_{i,j=1}^s$ - матрица вещественных чисел размера $s \times s$, где

$$m_{ij} = b_i a_{ij} + b_j a_{ji} - b_i b_j, \qquad i,j = 1, \dots, s$$

тогда справедливы следующие теоремы

Теорема

Если M=0, тогда метод Рунге-Кутта является симплектическим.

Теорема

Симплектический метод Рунге-Кутта сохраняет все инварианты в квадратичной форме Гамильтоновой системы.

Метод Гаусса-Лежандра-Рунге-Кутта 🕬 университет итмо



$$\begin{array}{c|cccc} \frac{1}{2} - \frac{\sqrt{3}}{6} & \frac{1}{4} & \frac{1}{4} - \frac{\sqrt{3}}{6} \\ \\ \frac{1}{2} + \frac{\sqrt{3}}{6} & \frac{1}{4} + \frac{\sqrt{3}}{6} & \frac{1}{4} \\ \\ \hline & \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \end{array}$$

Таблица: коэффициенты для метода Гаусса-Лагранжа-Рунге-Кутта



Система Гамильтона

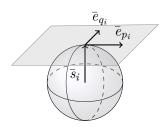
$$\begin{cases} \dot{q}_k = \frac{\partial H(p,q)}{\partial p_k} \\ \dot{p}_k = -\frac{\partial H(p,q)}{\partial q_k} \end{cases}, \quad k = 1 \dots s.$$



Система Гамильтона

$$\begin{cases} \dot{q}_k = \frac{\partial H(p,q)}{\partial p_k} \\ \dot{p}_k = -\frac{\partial H(p,q)}{\partial q_k} \end{cases}, \quad k = 1 \dots s.$$

При наивном численном интегрировании должна появится ошибка с длиной вектора \bar{s}





Система Гамильтона

$$\begin{cases} \dot{q}_k = \frac{\partial H(p,q)}{\partial p_k} \\ \dot{p}_k = -\frac{\partial H(p,q)}{\partial q_k} \end{cases}, \quad k = 1 \dots s.$$

При наивном численном интегрировании должна появится ошибка с длиной вектора \bar{s}

Квадратичный инвариант

$$L^{[n]} = \left\langle \mathbf{S}^{[n]} \, \middle| \, \mathbf{S}^{[n]} \right\rangle$$



Пусть дана система уравнений и начальное приближение x^{0}

$$\begin{cases} f_1(x_1, x_2, \dots, x_n) = 0 \\ \dots \\ f_1(x_1, x_2, \dots, x_n) = 0 \end{cases}$$



Пусть дана система уравнений и начальное приближение $x^{\!0}$

$$\begin{cases} f_1(x_1, x_2, \dots, x_n) = 0 \\ \dots \\ f_1(x_1, x_2, \dots, x_n) = 0 \end{cases}$$

тогда следующее приближение вычисляется как

Следующее приближение в методе Ньютона

$$f_i(x^j) + \sum_{k=1}^n \frac{\partial f_i}{\partial x_k} (x^j) (x_k^{j+1} - x_k^j) = 0, i = 1 \dots n$$
.

Эту систему можно решить методом би-сопряженных градиентов.

Тестовый стенд



- ► ЦПУ: AMD A8-7100 Radeon R5, 4 ядра, 1800 МГц
- OC: Arch Linux, x86_64 Linux 4.5.4-1-ARCH
- ЗУПВ:
 - SODIMM DDR3 1600 МГц, 4 Гб, RMT3170ME68F9F1600
 - ► SODIMM DDR3 1600 MГц, 8 Гб, CT102464BF160B.M16
- > python 2.7.11
- scipy 0.17.1
- numpy 1.11.0
- matplotlib 1.5.1

Сравнение ошибки энергии



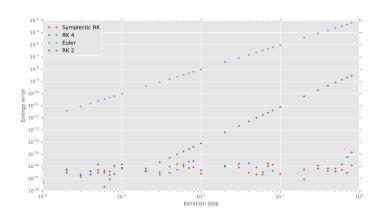


Рисунок: график зависимости ошибки энергии от времени

Сравнение ошибки длин



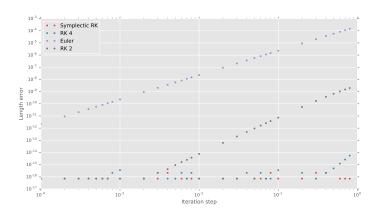


Рисунок: график зависимости ошибки квадрана суммы длин векторов спинов от времени



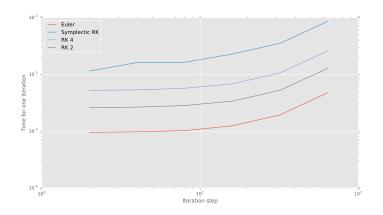
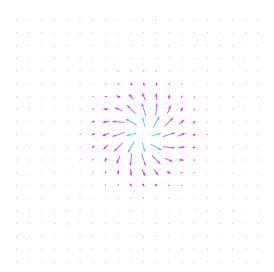


Рисунок: график зависимости скорости одной итерации от размера решетки





Спасибо за внимание!

Плотников Антон

Санкт-Петербург, 2016