

Имитационное моделирование и проблема обоснования его результатов

Сусяков Александр Сергеевич, гр. 522

Санкт-Петербургский государственный университет
Математико-механический факультет
Кафедра статистического моделирования

Научный руководитель: к.ф.-м.н. доц. Христинич В.Б.
Рецензент: д.ф.-м.н. проф. Ермаков С.М.



Санкт-Петербург
2008г.

Введение

Имитационное моделирование – метод исследования сложных систем, подразумевающий замену реальной системы на её математическую модель с последующим проведением экспериментов над полученной моделью, а не над самим изучаемым объектом.

Применение имитационного моделирования:

- невозможность проведения реального эксперимента,
- высокая стоимость эксперимента,
- трудоемкость эксперимента,
- наличие временных и пространственных ограничений,
- неприменимость аналитических методов решения.

Основные принципы и практическое применение

Основным принципом имитационного моделирования является многократное воспроизведение поведения системы при различных входных данных для получения статистики выходных данных.

Процесс компьютерного моделирования сопряжён со следующими практическими трудностями: потребность в больших вычислительных мощностях и расхождение реального времени и имитационного, зависящего от скорости процессора.

Рассмотрим одну из самых сложных и актуальных проблем – построение решения уравнения Больцмана – в связи с огромной важностью приложения. Впервые за 130 лет было построено точное решение и произведено его сравнение с прямыми методами моделирования (Бёрда). Сравнение с методом статистического имитационного моделирования ранее не проводилось, чему и посвящена данная работа.

Решение уравнения Больцмана, метод Бобылева

Состояние газа характеризуется одночастичной функцией $f(\mathbf{x}, \mathbf{v}, t) (t \geq 0)$ распределения скоростей $\mathbf{v} \in R^3$, значением которой является ожидаемое число частиц в единице объема фазового пространства $R^3 \times R^3$ в момент времени t , а ее эволюция описывается уравнением Больцмана:

$$\frac{\partial f}{\partial t} + \mathbf{v} \frac{\partial f}{\partial \mathbf{x}} = I[f, f], \quad (1)$$

где $I[f, f]$ - интеграл столкновений (нелинейный интегральный оператор, действующий на $f(\mathbf{x}, \mathbf{v}, t)$ только по переменной \mathbf{v}).

$$I[f, f] = \int d\mathbf{w} \, d\mathbf{n} g\left(u, \frac{\mathbf{u}\mathbf{n}}{u}\right) \{f(\mathbf{v}')f(\mathbf{w}') - f(\mathbf{v})f(\mathbf{w})\},$$

$$\mathbf{u} = \mathbf{v} - \mathbf{w}, \quad u = |\mathbf{u}|, \quad g(u, \mu) = u\sigma(u, \mu),$$

$$\mathbf{v}' = \frac{1}{2}(\mathbf{v} + \mathbf{w} + \mathbf{u}\mathbf{n}), \quad \mathbf{w}' = \frac{1}{2}(\mathbf{v} + \mathbf{w} - \mathbf{u}\mathbf{n}),$$

σ – дифференциальное сечение рассеяния.

Решение уравнения Больцмана, метод Бобылева

Преобразование Фурье для уравнения Больцмана.

$$\begin{aligned}\varphi(\mathbf{x}, \mathbf{k}, t) &= \int d\mathbf{v} e^{-i\mathbf{k}\mathbf{v}} f(\mathbf{x}, \mathbf{v}, t), \\ \frac{\partial \varphi}{\partial t} + i \frac{\partial^2 \varphi}{\partial \mathbf{k} \partial \mathbf{x}} &= J[\varphi, \varphi] = \int d\mathbf{v} e^{-i\mathbf{k}\mathbf{v}} I[f, f].\end{aligned}\quad (2)$$

Фурье-образ интеграла столкновений

$$\begin{aligned}J[\varphi, \varphi] &= \int d\mathbf{v} I[f, f] e^{-i\mathbf{k}\mathbf{v}} = \\ &= \int d\mathbf{n} g\left(\frac{\mathbf{k}\mathbf{n}}{k}\right) \left\{ \varphi\left(\frac{\mathbf{k} + k\mathbf{n}}{2}\right) \varphi\left(\frac{\mathbf{k} - k\mathbf{n}}{2}\right) - \varphi(0)\varphi(\mathbf{k}) \right\}.\end{aligned}$$

Решение уравнения Больцмана, метод Бобылева

Постановка задачи однородной релаксации:

$$f = f(\mathbf{v}, t), \quad \frac{\partial f}{\partial t} = I[f, f], \quad f|_{t=0} = f_0(\mathbf{v}).$$

Функционалы для задачи релаксации:

$$\int d\mathbf{v} f(\mathbf{v}, t) = 1, \quad \int d\mathbf{v} \mathbf{v} f(\mathbf{v}, t) = 0, \quad \int d\mathbf{v} \mathbf{v}^2 f(\mathbf{v}, t) = 3.$$

Безразмерные величины введены так, чтобы

$$f(\mathbf{v}) \xrightarrow{t \rightarrow \infty} f_M(\mathbf{v}) = (2\pi)^{-3/2} e^{-v^2/2}.$$

Исходная задача после преобразования Фурье:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} = J[\varphi, \varphi], \quad \varphi|_{t=0} = \varphi_0(\mathbf{k}).$$

Для фурье-образа те же начальные условия имеют вид:

$$\varphi(0, t) = 1, \quad \left. \frac{\partial \varphi(\mathbf{k}, t)}{\partial \mathbf{k}} \right|_{\mathbf{k}=0} = 0, \quad \left. \frac{\partial^2 \varphi(\mathbf{k}, t)}{\partial \mathbf{k}^2} \right|_{\mathbf{k}=0} = -3; \quad \varphi_M(\mathbf{k}) = e^{-\frac{k^2}{2}}.$$

Свойства преобразования и решения уравнения Больцмана

- Свойство симметрии.**

Уравнение

$$f_t = I[f, f] = \int d\mathbf{w} d\mathbf{n} g\left(\frac{\mathbf{u}\mathbf{n}}{u}\right) \{f(\mathbf{v}')f(\mathbf{w}') - f(\mathbf{v})f(\mathbf{w})\}$$

инвариантно относительно однопараметрической полугруппы преобразований

$$T_\theta f = e^{\frac{\theta}{2} \frac{\partial^2}{\partial \mathbf{v}^2}} f = (2\pi\theta)^{-3/2} \int d\mathbf{w} f(\mathbf{w}, t) e^{-\frac{(\mathbf{v}-\mathbf{w})^2}{2\theta}}, \theta \geq 0,$$

оставляющих функцию распределения неотрицательной.

- Конечность моментов решения.**

Преобразование Фурье возможно, поскольку

$$\|f\|^2 = (2\pi)^{3/2} \int d\mathbf{v} e^{v^2/2} |f(\mathbf{v})|^2 = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(2n+1)!!}{(2n)!!} |u_n|^2 < \infty.$$

Получение решения и моментов

Решение в фурье-образе:

$$\varphi(x, t) = (1 - \theta x e^{-\lambda t}) \exp[-x(1 - \theta e^{-\lambda t})],$$

$$\lambda = \beta_{2,3} = \int_0^1 ds \rho(s) s(1 - s).$$

Решение после обратного преобразования Фурье:

$$f(\mathbf{v}, t) = (2\pi\tau)^{-3/2} \exp\left(-\frac{v^2}{2\tau}\right) \left(\frac{1-\tau}{2\tau^2} v^2 + \frac{5\tau-3}{2\tau}\right),$$

$$\tau = \tau(t) = 1 - \theta e^{-\lambda t}, \quad \lambda = (\pi/2) \int_{-1}^1 d\mu g(\mu)(1 - \mu^2), \quad t \geq 0,$$

причем $f(v, t) \geq 0$ при $0 \leq \theta \leq 2/5$.

Возможно получение точных выражений для моментов:

$$z_0 = z_1 = 1, \quad z_n(t) = (1 - \theta e^{-\lambda t})^{n-1} [1 + (n-1)\theta e^{-\lambda t}];$$

$$u_n(t) = (1-n)\theta^n e^{-n\lambda t}; \quad \lambda = \lambda_2/2 = \lambda_3/3, \quad n = 2, 3, \dots$$

Решение уравнения Больцмана, метод Крука – Ву

Моменты

$$M_k \equiv \frac{\sqrt{\pi}}{2^{k+1}\Gamma(k + \frac{3}{2})} \int \mathbf{v}^{2k} f(\mathbf{v}, t) d^3 \mathbf{v}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

нормированы так, чтобы $M_k(\infty) = 1$, $k = 0, 1, 2, \dots$

Уравнение

$$\frac{dM_k}{dt} + M_k = \frac{1}{k+1} \sum_{m=0}^k M_m M_{k-m}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

прямому решению не подлежит, так как для нахождения k -того момента необходимы значения всех предыдущих моментов, то есть последовательность нерасщепляющаяся. Для решения системы вводится производящая функция моментов

$$G(\xi, t) \equiv \sum_{k=0}^{\infty} \xi^k M_k(t).$$

$G(\xi, t)$ удовлетворяет следующему дифференциальному уравнению в частных производных:

$$\frac{\partial}{\partial \xi} \left(\xi \frac{\partial G}{\partial t} + \xi G \right) = G^2(\xi, t).$$

Свойства решения уравнения Больцмана в задаче релаксации

В результате получаем решение в том же виде, что и в работе Бобылева:

$$f(\mathbf{v}, t) = (2\pi\tau)^{-3/2} \exp\left(-\frac{v^2}{2\tau}\right) \left(\frac{1-\tau}{2\tau^2} v^2 + \frac{5\tau-3}{2\tau}\right), \quad \tau = 1 - e^{-t/6}.$$

В силу того, что решение неотрицательно, вводится ограничение на t :

$$\tau \geq \frac{3}{5}, \quad t \geq t_0 \equiv 6 \ln \frac{5}{2} \sim 5.498.$$

Также для бесконечных скоростей решение представимо в виде

$$f(\mathbf{v}, t) = f(\mathbf{v}, \infty) e^{-\zeta} \left(1 - \frac{22}{3}\zeta + \frac{44}{3}\zeta^2\right), \quad \zeta = (45/22t)\mathbf{v}^2.$$

График функции

Файл Окно Параметры

Y-axis: $f(v, t)$

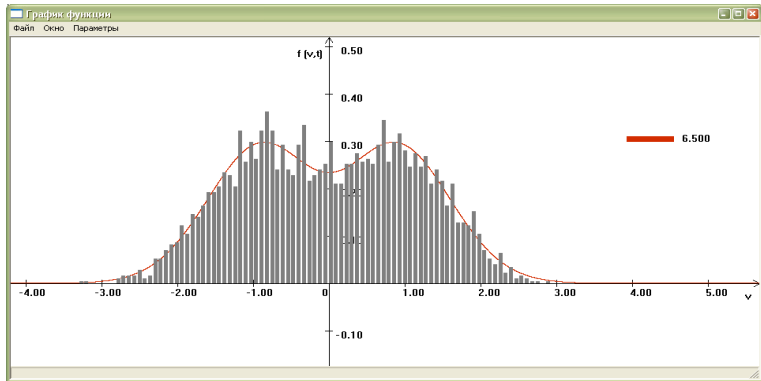
X-axis: v

Legend:

- 5.250 (Red)
- 5.498 (Orange)
- 6.500 (Brown)
- 9.900 (Olive)
- 25.000 (Green)

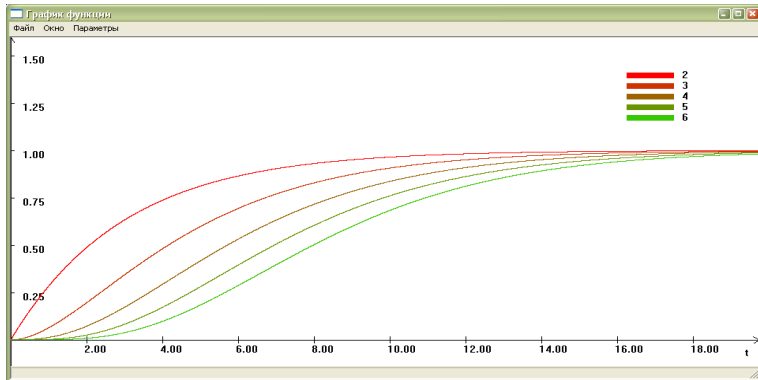
Моделирование

Результаты моделирования точного решения при $t = 10$:



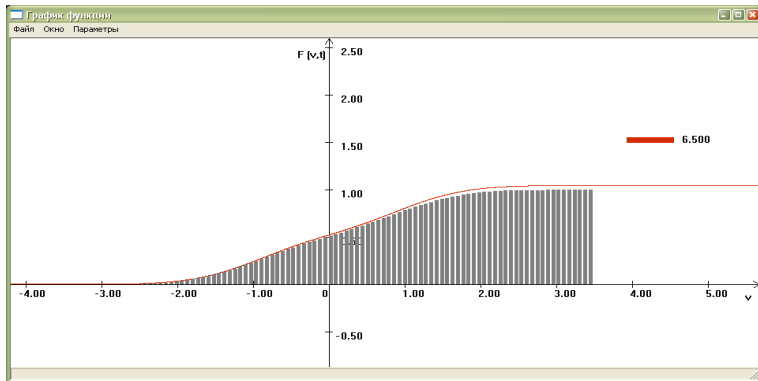
Моменты

Моменты функции при различных значениях n :



Функция распределения

График функции распределения:



Заключение

В дипломной работе изложены два метода построения точного решения задачи о релаксации (метод Бобылева и метод Крука – Ву). Описано упрощение исходного уравнения Больцмана для максвелловских молекул, позволяющее построить точное решение в задаче релаксации. Оба метода переработаны и приведены к единым обозначениям. Произведено сравнение точного решения и результатов его моделирования методом отбора и методом смеси. Разработана программа для исследования точного решения.