Министерство образования и науки Российской Федерации Федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение высшего профессионального образования «Волгоградский государственный технический университет» Факультет электроники и вычислительной техники Кафедра «Физика»

Направление 010700.62

	ОТЧЁТ	
о производственной практик	е на(наименование г	предприятия)
	динамики электронного поток ическом и магнитном полях»	а в скрещенных
Руководитель практики от организации		
Руководитель практики от университета	подпись	И.О.Фамилия
	подпись	И.О.Фамилия
Студент гр. Ф-269	подпись	И.О.Фамилия
	Отчёт защищён с оценкой « »	

### Аннотация

Целью данной работы является моделирование движения заряженных частиц в скрещенных электрическом и магнитном полях.

В первой части работы рассмотрены основные методы физического описания динамики нерелятивистских электронных потоков – формулировки дальнодействия и близкодействия.

Во второй части рассмотрены типы вычислительной модели частиц – модели частица-частица, частица-сетка и частица-частица—частица-сетка.

**Ключевые слова:** нерелятивистский электронный пучок, методы частиц, численное моделирование, скрещенные электрическое и магнитное поля, уравнение Пуассона, закон Кулона, уравнение движения.

# Содержание

В	Введение		4
1		годы моделирования динамики электронных потоков (нереляти- гский случай)	- 4
2	Mea	годики расчета полей пространственного заряда	6
	2.1	Метод частица-частица	6
	2.2	Метод частица-сетка	7
	2.3	Метод частица-частица-сетка	9
3	В Выводы		9
Cr	іисок	х литературы	10

### Введение

Изучение процессов управления многими системами связано с моделированием потоков заряженных частиц и электрических полей. Особенно большое практическое значение такие исследования имеют для оптимального управления различными электростатическими устройствами, металлургическими процессами. Моделирование электрических полей дает возможность изучать электрические и магнитные потоки, а также потоки заряженных частиц, что актуально для разработки новых датчиков и СВЧ усилителей.

В современном математическом моделировании все более распространяются алгоритмы, известные под общим названием «методы частиц» [2]. Характерной особенностью этих методов является специальный способ дискретизации, при котором вводится множество дискретных объектов – модельных частиц, рассматриваемых как некоторая сетка подвижных узлов.

Методы частиц применяются к задачам, в которых рассматривается либо эволюция во времени некоторой среды, либо результат такой эволюции (см. работы [2], [3] и ссылки в них).

# 1 Методы моделирования динамики электронных потоков (нерелятивистский случай)

Самым простым и наиболее легким в реализации методом моделирования динамики электронных потоков является непосредственный расчет внешних сил, действующих на каждую i-частицу в отдельности. Внешние силы, в таком случае, определяются с использованием закона Кулона

$$\vec{F}_{ij} = \frac{e^2}{4\pi\varepsilon_0 r_{ij}^3} \vec{r}_{ij} \tag{1.1}$$

и силы Лоренца

$$\vec{F_i} = e[\vec{v_i} \times \vec{B_j}],$$

или, если расписать магнитную индукцию  $\vec{B}_{j}$ :

$$\vec{F}_i = \frac{e^2}{4\pi\varepsilon_0 c^2 r_{ij}^3} [\vec{v}_i \times (\vec{v}_j \times \vec{r}_{ij})]. \tag{1.2}$$

Вторым методом моделирования динамики электронных потоков является расчет поля потенциальной энергии, из которого, затем, расчитывается внешняя сила, действующая на i-частицу:

$$\vec{F} = -\nabla \Psi,\tag{1.3}$$

где  $\nabla=\{rac{\partial}{\partial x},rac{\partial}{\partial y},rac{\partial}{\partial z}\}$  – операция градиента,  $\Psi$  – поле потенциальной энергии.

Сила, действующая на частицу i, и ее потенциальная энергия даются соответственно выражениями

$$\vec{F}_i = \vec{F}(x, y, z) \Big|_{\vec{r} = \vec{r}_i}, \quad \Psi_i = \Psi(x, y, z) \Big|_{\vec{r} = \vec{r}_i}.$$
 (1.4)

Потенциальное поле связано с распределением источника посредством уравнения поля, например, уравнения Пуассона:

$$\Delta \varphi = -\rho/\varepsilon_0,\tag{1.5}$$

где  $\Psi_i=e\varphi_i,~\Delta=\frac{\partial^2}{\partial x^2}+\frac{\partial^2}{\partial y^2}+\frac{\partial^2}{\partial z^2}$  – оператор Лапласа,  $\varphi$  – электростатический потенциал, а  $\rho$  – плотность заряда.

Формулировки посредством дальнодействия (1.1)—(1.2) и близкодействия (1.3)—(1.5) эквивалентны, то есть для заданного распределения частиц они задают одни и те же силы. Заданные внешние силы и потенциалы в выражениях дальнодействия заменяются заданными граничными условими в уравнении поля [1].

Описание физических систем завершается заданием граничных условий и уравнений движения. Граничные условия определяют внешние силы и объем

пространства, в котором движутся частицы (расчетную область). Динамику описывают уравнения движения, например, уравнение движения Ньютона:

$$F_i = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}(m_i v_i), \quad \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \vec{r}_i = \vec{v}_i. \tag{1.6}$$

## 2 Методики расчета полей пространственного заряда

Выделяют три основных типа вычислительной модели частиц [1]: модель частица-частица (PP), модель частица-сетка (PM) и модель частица-частица— частица-сетка ( $P^3M$ ). В модели PP используется формулировка закона силы дальнодействия, в модели PM сила рассматривается как полевая величина и аппроксимируется на сетке, модель  $P^3M$  является гибридной (PP и PM).

### 2.1 Метод частица-частица

Метод частица-частица является простейшим с вычислительной и понятийной точки зрения. В некоторый момент времени t система описывается набором положений и скоростей частиц  $\{x_i(t),y_i(t),z_i(t),v_i(t);i=1,N_p\}$ . Цикл временного шага пересчитывает эти величины, используя формализм дальнодействия (1.1)—(1.2) и уравнения движения (1.6) для получения состояния системы в более поздний момент времени  $t+\mathrm{dt}$ .

Схема цикла временного шага метода РР:

# 1. Вычислить силы Обнулить накопители сил

for 
$$(i = 0, i < N_p, i++)$$
  
 $F_i = 0;$ 

Накопить силы

for 
$$(i = 0, i < N_p, i++)$$
  
for  $(j = i + 1, j < N_p, j++)$   
{  
 $F_i += F_{ij};$   
 $F_j -= F_{ij};$   
}

2. Проинтегрировать уравнения движения

for 
$$(i = 0, i < N_p, i++)$$
  
{  
 $v_i += F_i/m_i dt;$   
 $x_i += v_{i_x} dt;$   
 $y_i += v_{i_y} dt;$   
 $z_i += v_{i_z} dt;$   
}

3. Изменить значение счетчика времени

$$t += dt;$$

Однако, такая простая схема вычислений используется только в небольшом числе случаев, в основном при количестве частиц  $N_p < 10^3$  из-за больших вычислительных затрат. Так, для  ${\rm ЭВM}$ , выполняющей  $10^6$  операций в секунду, при  $N_p = 10^5$  на один временной шаг потребуются  $\sim 1$  сутки.

#### 2.2 Метод частица-сетка

В методе частица-сетка используется формализм близкодействия и уравнение поля для потенциала (1.3)—(1.5). В результате сила вычисляется гораздо

быстрее, но менее точно, чем при использовании метода РР.

Полевые величины, которые заполняют всю расчетную область, приближенно представляются значениями в регулярно расположенных узлах сетки. Дифференциальные операторы, такие как лапласиан  $\Delta$ , заменяются конечноразностными аппроксимациями на этой сетке. Потенциалы и силы в месте положения частицы вычисляются посредством интерполяции по массиву сеточных значений. Сеточные плотности рассчитываются с помощью обратной процедуры раздачи характеристик частицы, в данном случае – заряда, в ближайшие узлы сетки для того, чтобы получить сеточные значения, в данном случае – плотность заряда.

Цикл шага по времени в методе РМ:

- 1. Задание начального состояния:  $\vec{r}_i(0)$ ,  $\vec{v}_i(0)$ .
- 2. Вычисление  $\rho_k$ ,  $j_k$  в узлах сетки.
- 3. Решение уравнений поля  $\varphi_k$ ,  $d_k$ .
- 4. Дифференцирование потенциалов для  $\vec{E}_k,\ \vec{B}_k.$
- 5. Интерполяция сил (полей) на частицы  $\vec{F_i}$ .
- 6. Запоминание промежуточной информации и частичная обработка.
- 7. Решение уравнений движения t += dt,  $\{\vec{r}_i(t); \vec{v}_i(t)\}$ .

Наиболее принципиальным является этап 2 – раздача заряда. Именно по способу его решения различаются используемые модели. Этап 1 – задание начального состояния – также весьма важен для правильного описания реальной системы.

Этот метод выигрывает по скорости у метода PP: на ЭВМ, выполняющей  $10^6$  операций в секунду, при  $N_p=10^5$  на один временной шаг требуется всего  $\sim 4.5$  с, когда при использовании метода PP на один шаг требовались сутки. Однако

этот огромный выигрыш в скорости достигается ценой потери разрешения в поле потенциала и силы. Поля потенциала и силы одиночного точечного заряда на расстояниях, меньших шага сетки H, представляются неточно.

## 2.3 Метод частица-частица-частица-сетка

Метод  $P^3M$  сочетает в себе точность PP и скорость вычислений PM. В нем действующие между частицами силы расщепляются на две части:

$$\vec{F}_{ij} = \vec{F}_{ij}^m + \vec{F}_{ij}^k,$$

где  $\vec{F}_{ij}^m$  – сила, действующая со стороны усредненного поля, определенного по методу РМ на сетке, а  $\vec{F}_{ij}^k$  – короткодействующая быстроменяющаяся сила, определяемая по РР методу, но только от ближайших частиц на нескольких межчастичных расстояниях.

### 3 Выводы

Удобнее всего моделировать динамику электронного потока методом частицачастица—частица-сетка: он соединяет в себе и достаточно большую точность вычислений метода РР, и быстроту вычислений метода РМ. Минусом последних методов является громоздкость выражения аппроксимации потенциала — численного решения уравнения Пуассона в трехмерном пространстве.

## Список литературы

- 1. **Хокни, Р.** Численное моделирование методом частиц: Пер. с англ. [Текст]. / Хокни Р., Иствуд Дж. М. Мир, 1987. 640 с.
- 2. **Leonard A.** Vortex methods for flow simulation [Текст]. / Leonard A. J. Comp. Phys., 1980. c. 289-335
- 3. **Григорьев, Ю.Н.** Численное моделирование методами частиц-в-ячейках [Текст]. / Ю.Н. Григорьев, В.А. Вшивков, М.П. Федорук Новосибирск: Издательство СО РАН, 2004. 360с.