Модуль 4. Метод Монте-Карло и его применение к решению задач радиационной физики (часть 2)

- 3. Общая схема метода Монте-Карло.
- 4. Разыгрывание случайных величин.
- 5. Моделирование координат случайных точек на плоскости.
- 6. Вычисление определенных интегралов методом Монте-Карло.
- 7. Расчет прохождения нейтронов сквозь пластинку.

4.3. Общая схема метода Монте-Карло

Пусть требуется вычислить какую-то неизвестную величину m.

Возьмем такую случайную величину ξ , чтобы $M\xi$ =m. Пусть при этом $D\xi$ = b^2 .

Рассмотрим N независимых случайных величин ξ_1 , ξ_2 ,... ξ_N , распределения которых совпадают с распределением ξ .

Если N достаточно велико, то, согласно центральной предельной теореме, распределение суммы будет приблизительно нормальным с параметрами a=Nm, $\sigma = b\sqrt{N}$.

4.3. Общая схема метода Монте-Карло

Из правила «трех сигм» следует, что

$$P(Nm - 3b\sqrt{N} < \rho_N < Nm + 3b\sqrt{N}) \approx 0.997$$
 (20)

Это выражение легко преобразовать к виду:

$$P\left\{ \left| \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} \xi_{i} - m \right| < \frac{3b}{\sqrt{N}} \right\} \approx 0.997$$
 (21)

Это – чрезвычайно важное для метода Монте-Карло соотношение. Оно дает нам и метод расчета m, и оценку погрешности.

- Значения любой случайной величины, распределенной по некоторому закону, можно получить **путем преобразования значений одной** какой-либо (так сказать **«стандартной»**) случайной величины.
- Обычно роль «стандартной» величины играет случайная величина γ, **равномерно распределенная в (0,1).** Эту случайную величину получают с помощью различных методик, реализованных в виде компьютерных программ (генераторы случайных чисел и т.п.).
- Будем называть процесс нахождения какой-либо случайной величины ξ путем преобразования одного или нескольких значений γ разыгрыванием случайной величины ξ.

• Допустим, нужно получить значения случайной величины ξ, распределенной в интервале (a,b) с плотностью вероятности p(x).

Можно доказать, что значения ξ находятся из уравнения:

$$\int_{a}^{\xi} p(x)dx = \gamma \tag{22}$$

т.е. выбрав очередное значение «стандартной» случайной величины γ, надо решить уравнение (22) и найти очередное значение ξ.

$$y(x) = \gamma - первообразная для $p(x)$$$

• Разыгрывание нормальных случайных величин

Пусть случайная величину ζ имеет нормальное распределение на некотором интервале.

В этом случае уравнение (22) при a=0, σ=1 имеет следующий вид:

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\zeta} e^{-t^2/2} dt = \gamma \tag{23}$$

Здесь сделана замена $x-a=\sigma t$

• Разыгрывание нормальных случайных величин

Для моделирования нормального распределения можно воспользоваться таблицами, составленными для разыгранных нормальных случайных величин ζ , с математическим ожиданием $M \zeta = 0$ и дисперсией $D \zeta = 1$.

Случайная величина $\zeta' = a + \sigma \zeta$ будет также нормальной, причем из свойств математического ожидания и дисперсии следует, что

$$M\zeta' = a, D\zeta' = \sigma^2$$
 (24)

• Моделирование случайных точек, распределенных по экспоненциальному закону

Пусть нужно разыграть случайные величины, распределенные по экспоненциальному закону:

$$p(x) = e^{-x}, \quad 0 \le x < \infty$$
 (25)

Здесь первообразная для p(x) есть $y(x) = 1 - e^{-x}$.

Отсюда
$$x = -\ln(1-\gamma)$$
 или $x = -\ln\gamma$. (26)

• Случайные точки, равномерно распределенные на плоскости

Случайные числа х, равномерно распределенные в интервале (a,b), можно получить из чисел ү, равномерно распределенных в (0,1), по формуле:

$$x = a + (b - a) \cdot \gamma \tag{26}$$

Случайные точки, равномерно распределенные в параллелепипеде большего числа измерений, можно получить, моделируя из равномерного распределения каждую координату этих точек.

• Случайные точки с координатами х и у, распределенные по нормальному закону вокруг точки с координатами х₀ и у₀ с дисперсией σ²

Плотности вероятности, описывающие распределение координат точек по нормальному закону:

$$p_x(x) = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} \exp(-\frac{x^2}{2\sigma^2}), \quad -\infty < x < \infty$$
 (27)

$$p_y(y) = \frac{1}{\sigma\sqrt{2\pi}} \exp(-\frac{y^2}{2\sigma^2}), -\infty < y < \infty$$

Выделим на плоскости площадку ds=dx dy. Тогда вероятность того, что точка попадает в ds, равна:

$$P(\vec{r} \in ds) = P(x \in dx)P(y \in dy) = \frac{1}{2\pi\sigma^2} \exp(-\frac{x^2 + y^2}{2\sigma^2})dxdy$$

В полярных координатах $x^2 + y^2 = \rho^2$, $ds = \rho d\rho d\phi$

Это значит, что вероятность попадания точки в ds равна:

$$P(\vec{r} \in ds) = \frac{1}{\sigma^2} \exp(-\frac{\rho^2}{2\sigma^2}) \rho d\rho \cdot \frac{1}{2\pi} d\varphi,$$

Тогда плотности вероятности случайных величин р и ф имеют вид:

$$p_{\rho}(\rho) = \frac{1}{\sigma^2} \exp(-\frac{\rho^2}{2\sigma^2})\rho, \quad 0 \le \rho < \infty$$
(28)

$$p_{\varphi}(\varphi) = \frac{1}{2\pi}, \quad 0 \le \varphi \le 2\pi$$

С плотностями вероятности (28) случайная величина разыгрывается по формулам:

$$\rho = \sigma \sqrt{2 \ln \gamma}$$
 , $\phi = 2\pi \gamma$, (29)

где числа у равномерно распределены в (0,1).

В декартовых координатах:

$$x = x_0 + \rho \cos \phi$$
 $y = y_0 + \rho \sin \phi$

будут иметь нормальное распределение со средними значениями x_0 , y_0 и дисперсией σ^2 .

4.6. Вычисление определенных интегралов методом Монте-Карло

• Если в прямоугольник (b-a)·h вписать кривую и заполнить его равномерно распределенными точками, то отношение количества точек под кривой N_{in} к полному количеству точек N будет приближенно равно отношению площади под кривой к площади прямоугольника.

Но площадь под кривой равна интегралу от функции f(x), поэтому _,

$$\int_{a}^{b} f(x)dx \approx S_0 \frac{N_{in}}{N} , \qquad (30)$$

где S_0 =h(b-a) – площадь прямоугольника.

• Постановка задачи

Пусть на однородную пластинку бесконечной площади толщиной h нормально падает поток нейтронов с энергией E_0 .

При столкновении с атомами вещества, из которого состоит пластинка, нейтроны могут:

- упруго рассеиваться;
- поглощаться.

Пусть при упругом рассеянии:

- энергия не меняется;
- равновероятно любое направление рассеяния

Возможны три варианта взаимодействия нейтрона с пластинкой:

- 1) нейтрон проходит сквозь пластинку,
- 2) нейтрон поглощается в пластинке,
- 3) нейтрон отражается от пластинки.

Требуется вычислить:

- вероятность прохождения нейтрона сквозь пластинку **Р+,**
- вероятность отражения нейтронов от пластинки Р
- вероятность поглощения нейтрона в пластинке **Р**⁰.

Взаимодействие нейтронов с веществом характеризуется в рассматриваемом случае сечениями поглощения (Σ_c) и рассеяния (Σ_s).

Сумма этих сечений есть полное сечение взаимодействия: $\Sigma = \Sigma_{\rm S} + \Sigma_{\rm C}$ (они известны) (31)

Длина свободного пробега нейтрона $\lambda = 1/\Sigma$ и может принимать любые положительные значения с плотностью вероятностей: $p(x) = \exp(-\Sigma x) \tag{32}$

т.е. она подчиняется экспоненциальному закону, поэтому формула для разыгрывания λ :

 $\lambda = -(1/\Sigma) \ln \gamma \tag{33}$

- Выбор случайного направления нейтрона после рассеяния (µ).
- Так как задача симметрична относительно оси х, то направление определяется одним углом ф между направлением скорости нейтрона и осью х.
- Так как по условию задачи направление отскока нейтрона при взаимодействии с атомом вещества равновероятно, то величина соѕф равномерно распределена в интервале (-1,1).

Тогда, используя формулу (26), где a=-1, b=1, получаем: $\mu\!=\!2\gamma\!-\!1 \eqno(34)$

• Схема расчета путем моделирования истинных траекторий

Предположим, что нейтрон испытал k-е рассеяние внутри пластинки в точке с абсциссой x_k и после этого начал двигаться в направлении μ_k .

Разыграем длину свободного пробега:

$$\lambda_k = -(1/\Sigma) \ln \gamma$$

и вычислим абсциссу следующего столкновения:

$$x_{k+1} = x_k + \lambda_k \mu_k$$

Проверим условие прохождения сквозь пластинку:

$$x_{k+1} > h$$

Если это условие выполнено, то счет траектории заканчивается и добавляется единица к счетчику прошедших частиц: **N**⁺ = **N**⁺ + **1**.

В противном случае проверяем условие отражения:

$$x_{k+1} < 0$$

Если это условие выполнено, то счет траектории заканчивается и добавляется единица к счетчику отраженных частиц: N = N + 1.

Если же и это условие не выполнено, т.е.

$$0 \le x_{k+1} < h \qquad ,$$

то нейтрон испытал (k+1)-е столкновение внутри пластинки, и надо разыгрывать «судьбу» нейтрона при столкновении.

Для этого выбираем очередное значение случайного числа ү и выбираем условие поглощения:

$$\gamma < \Sigma_{\rm c} / \Sigma$$

Если это неравенство выполнено, то счет траектории заканчивается и добавляется единица к счетчику поглощения частиц: № = № + 1.

В противном случае мы считаем, что нейтрон испытал рассеяние в точке с абсциссой x_k+1.

Тогда разыгрываем новое направление скорости нейтрона:

$$\mu_{k+1} = 2\gamma - 1$$

и затем повторяем весь цикл снова.

Начальное значение для каждой траектории:

$$x_0 = 0$$
, $\mu_0 = 1$

После того, как будут сосчитаны N траекторий, окажется, что N+ нейтронов прошли сквозь пластинку, N- нейтронов отразились от нее, а N⁰ нейтронов были поглощены в ней.

Искомые вероятности приближенно равны отношениям:

$$P^{+} \approx \frac{N^{+}}{N} \; ; \qquad P^{-} \approx \frac{N^{-}}{N} \; ; \qquad P^{0} \approx \frac{N^{0}}{N} \; .$$