



ЛИУВИЛЛЯ УРАВНЕНИЕ

Авторы: Н. М. Кузнецов

ЛИУВИЛЛЯ УРАВНЕНИЕ, уравнение для функции распределения плотности вероятности

$\rho(q, p)$ нахождения динамич. системы с

n степенями свободы в $2n$

n -мерном фазовом пространстве всех обобщённых координат

q и обобщённых импульсов

p . Вероятность системы находиться в элементе объёма

$(dqdp)$ фазового пространства равна

$$\rho(q, p)dqdp = \rho(q, p)dq_1 \dots dq_n dp_1 \dots dp_n.$$

Л. у. имеет вид:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = \sum_i [(\partial H / \partial q_i)(\partial \rho / \partial p_i) - (\partial H / \partial p_i)(\partial \rho / \partial q_i)],$$

где

t – время,

H – [Гамильтона функция](#). Правая часть данного уравнения представляет собой известное преобразование двух функций многомерного пространства (в данном случае функций

H и

ρ), именуемое скобками Пуассона –

$\{H, \rho\}$. Поэтому Л. у. записывают также в виде

$\partial \rho / \partial t = \{H, \rho\}$. Л. у. может быть записано в векторной форме:

$\partial \rho / \partial t = \mathbf{u} \operatorname{grad} \rho$, где

\mathbf{u} – вектор скорости изменения обобщённых координат и импульсов.

Согласно [Гамильтона уравнениям](#),

$\partial H/\partial q_i = -dp_i/dt$, $\partial H/\partial p_i = dq_i/dt$, поэтому Л. у. может быть представлено в виде

$$\frac{dp}{dt} = -i \sum [(\partial p_i/\partial t)(\partial p/\partial p_i) + (\partial q_i/\partial t)(\partial p/\partial q_i)].$$

Последняя запись есть развёрнутая (в частных производных) форма записи [Лиувилля теоремы](#):

$$dp/dt = 0.$$

Для квантовых систем вместо классич. функции распределения используется квантовой оператор

$\hat{\rho}_k$ – [матрица плотности](#), удовлетворяющая квантовому Л. у.:

$$i\hbar \partial \hat{\rho}_k / \partial t = [\hat{H}, \hat{\rho}_k], \text{ где}$$

\hat{H} – оператор Гамильтона,

i – мнимая единица,

\hbar – постоянная Планка, квадратные скобки обозначают коммутатор операторов

$$\hat{H} \text{ и}$$

$$\hat{\rho}_k.$$

Л. у. играет ключевую роль в аппарате статистич. физики, т. к. функция распределения

$\rho(q, p)$ – интеграл движения. Вероятность состояния двух независимых подсистем равна произведению вероятностей, и, следовательно, логарифм функции

$\rho(q, p)$ – аддитивный интеграл движения. Это позволяет установить фундам. связь $\ln \rho(q, p)$ с известными в механике аддитивными интегралами движения – энергией и др.

Литература

Лит.: Гольдштейн Г. Классическая механика. 2-е изд. М., 1975; Румер Ю. Б., Рывкин М.

Ш. Термодинамика, статистическая физика и кинетика. 2-е изд. Новосиб., 2000;

Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М. Статистическая физика. 5-е изд. М., 2001.