

Т.А. Державская (УО «ГГУ им. Ф. Скорины», Гомель)
Науч. рук. Н.В. Максименко, д.ф.-м.н., профессор

ДВИЖЕНИЕ ДИПОЛЬНЫХ МОМЕНТОВ В ПОСТОЯННОМ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОМ ПОЛЕ

Заряженные системы такие, как адроны, ядра, атомы и молекулы обладают электрическими и магнитными дипольными моментами. Величина этих моментов и характер взаимодействия дипольных моментов с электромагнитным полем связаны с внутренней структурой этих микросистем.

В последнее время активно обсуждаются взаимодействие нейтральных атомов и элементарных частиц, которые взаимодействуют с электрическим и магнитным полем с учетом квантовых и релятивистских особенностей этих систем [1].

Данная работа посвящена получению функций Лагранжа и Гамильтона движущихся частиц с дипольными моментами в постоянном электрическом и магнитном поля X , а так же определению скобок Пуассона функции Гамильтона и компоненты момента импульса. Дипольные электрический и магнитный моменты движущейся частицы с точностью до первого порядка $\frac{|\vec{v}|}{c}$ определяются следующим образом [2]:

$$\vec{p} = \vec{p}_0 + \frac{1}{c} [\vec{v} \vec{m}_0], \quad (1)$$

$$\vec{m} = \vec{m}_0 + \frac{1}{c} [\vec{v} \vec{p}_0], \quad (2)$$

В уравнении (1) и (2) \vec{v} – скорость частицы, c – скорость света, \vec{p}_0 и \vec{m}_0 – электрический и магнитный дипольные моменты покоящейся частицы.

Энергия взаимодействия постоянного электромагнитного поле с дипольными моментами имеет вид:

$$U = -(\vec{p} \vec{E}) - (\vec{m} \vec{H}) = -(\vec{p}_0 \vec{E}) - \frac{1}{c} ([\vec{v} \vec{m}_0] \vec{E}) - (\vec{m}_0 \vec{H}) + \frac{1}{c} ([\vec{v} \vec{p}_0] \vec{H}), \quad (3)$$

где \vec{E} и \vec{H} – вектора напряженности электрического и магнитного поля соответственно.

Функцию Лагранжа с учетом (3) можно представить так:

$$L = \frac{1}{2} m \vec{v}^2 - U, \quad (4)$$

Из уравнения (4) следует, что канонический импульс принимает форму:

$$\vec{\pi} = \frac{\partial L}{\partial \vec{v}} = m \vec{v} + \frac{1}{c} ([\vec{m}_0 \vec{E}] - [\vec{p}_0 \vec{H}]), \quad (5)$$

Используя соотношения (4) и (5), а так же определение функции Гамильтона:

$$H = (\vec{\pi}\vec{v}) - L ,$$

получим [1]:

$$H = \frac{1}{2m} \left(\vec{\pi} - \frac{1}{c} [\vec{m}_0 \vec{E}] + \frac{1}{c} [\vec{p}_0 \vec{H}] \right)^2 - (\vec{p}_0 \vec{E}) - (\vec{m}_0 \vec{B}) , \quad (6)$$

Скобки Пуассона $\{H, L_i\}$ позволяют установить сохраняющиеся компоненты момента импульса в случае взаимодействия постоянного электромагнитного поля с дипольными моментами при определенной их ориентации относительно электрического и магнитного поля, а тем самым установить свойства симметрии системы. Мы приведем некоторые характерные результаты вычисления скобок Пуассона.

1. $\vec{E} // OX, \vec{H} = 0.$

$$\{H, L_x\} = 0$$

В этом случае система обладает аксиальной симметрией.

2. $\vec{E} = 0, \vec{H} // OX.$

$$\{H, L_x\} = 0$$

3. $\vec{E} // OZ, \vec{H} = 0$

$$\{H, L_x\} = y \frac{\partial}{\partial z} (-p_{0z} E_z)$$

4. $\vec{E} = 0, \vec{H} // OZ.$

$$\{H, L_x\} = y \frac{\partial}{\partial z} (-m_{0z} H_z)$$

В случае 3 и 4 симметрия относительно оси OX нарушена благодаря дипольным моментам частицы.

Литература

1. Anandan, J. S. // Classical and quantum interaction of the dipole // arxiv: hep-th/9910018v2, p. 9; Phys. Rev. Lett. – 2000. – Vol. 85. – P. 1354–1357.
2. Батыгин, В. В., Топтыгин, И. Н. // Современная электродинамика. Ч. 1. Микроскопическая теория // Москва. Ижевск. – 2003. – 735 с.