

Московский государственный университет имени М.В. Ломоносова
Физический факультет
Кафедра физики частиц и космологии

Гамильтонианы со связями второго рода

Курсовая работа
студента 2 курса
Корочкина Александра Алексеевича

Научный руководитель:
доктор физ.-мат. наук, академик.
Валерий Анатольевич Рубаков

Москва, 2014

1 Постановка задачи

Найти гамильтониан и выписать гамильтоновы уравнения движения для системы с двумя обобщёнными координатами q_i , $i = 1, 2$ и лагранжианом

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1,2} M_{ij} \dot{q}_i \dot{q}_j + \sum_{i=1,2} N_i \dot{q}_i - \frac{1}{2} \sum_{i,j=1,2} V_{ij} q_i q_j$$

где M_{ij} , N_i и V_{ij} — числа (не зависят от q_i и от времени). Матрица V не вырождена, про M и N ничего не известно.

2 Решение

По условию про матрицу M ничего не известно, поэтому в задаче существует два случая: когда M вырождена и когда не вырождена.

2.1 Случай невырожденной матрицы

Рассмотрим стандартный случай, когда M не вырождена. Используем такие обозначения:

$$M = \begin{pmatrix} M_1 & M_0 \\ M_0 & M_2 \end{pmatrix} \quad V = \begin{pmatrix} V_1 & V_0 \\ V_0 & V_2 \end{pmatrix}.$$

Далее, согласно определению, введём импульсы:

$$\begin{cases} p_1 = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_1} = M_1 \dot{q}_1 + M_0 \dot{q}_2 + N_1; \\ p_2 = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_2} = M_0 \dot{q}_1 + M_2 \dot{q}_2 + N_2. \end{cases}$$

Мы получили систему линейных уравнений относительно переменных \dot{q}_1 и \dot{q}_2 определитель которой совпадает с матрицей M и поэтому отличен от нуля. Следовательно система имеет единственное решение:

$$\begin{cases} \dot{q}_1 = \frac{M_0(p_2 - N_2) - M_2(p_1 - N_1)}{M_0^2 - M_1 M_2}; \\ \dot{q}_2 = \frac{M_0(p_1 - N_1) - M_1(p_2 - N_2)}{M_0^2 - M_1 M_2}. \end{cases}$$

Гамильтонианом называется величина

$$\mathcal{H} = p_n \dot{q}_n - \mathcal{L} \quad (1)$$

выраженная через p и q . Если подставить найденные значения \dot{q}_1 и \dot{q}_2 вместе с лагранжианом из условия задачи, то получим:

$$\mathcal{H} = -\frac{\frac{M_2}{2}(p_1 - N_1)^2 - M_0(p_1 - N_1)(p_2 - N_2) + \frac{M_1}{2}(p_2 - N_2)^2}{M_0^2 - M_1 M_2} + \frac{1}{2} \sum_{i,j=1,2} V_{ij} q_i q_j. \quad (2)$$

Далее легко написать гамильтоновы уравнения движения.

$$\begin{cases} \dot{q}_1 = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_1} = \frac{M_0(p_2 - N_2) - M_2(p_1 - N_1)}{M_0^2 - M_1 M_2}; \\ \dot{q}_2 = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_2} = \frac{M_0(p_1 - N_1) - M_1(p_2 - N_2)}{M_0^2 - M_1 M_2}; \\ \dot{p}_1 = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial q_1} = -V_1 q_1 - V_0 q_2; \\ \dot{p}_2 = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial q_2} = -V_0 q_1 - V_2 q_2. \end{cases}$$

2.2 Случай вырожденной матрицы

Пусть теперь матрица M вырождена. Рассмотрим систему уравнений

$$p_n = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_n}. \quad (3)$$

Предположим, что матрица является линейной относительно \dot{q}_n . Без дополнительных условий неоднородная линейная система с определителем, равным нулю, может не иметь решений. Так как мы хотим, чтобы решения были, придется ввести некоторые ограничения на p_n и q_n . Используем тот факт, что необходимым и достаточным условием совместности линейной системы уравнений является ортогональность неоднородности всем решениям однородной системы с транспонированной матрицей. В нашем случае однородная система с транспонированной матрицей выглядит так:

$$\begin{cases} M_1 \dot{q}_1 + M_0 \dot{q}_2 = 0; \\ M_0 \dot{q}_1 + M_2 \dot{q}_2 = 0. \end{cases}$$

Выберем за независимую переменную \dot{q}_1 . Тогда решение таково:

$$a = \begin{pmatrix} 1 \\ -\frac{M_1}{M_0} \end{pmatrix} \dot{q}_1. \quad (4)$$

Неоднородность начальной системы:

$$r = \begin{pmatrix} p_1 - N_1 \\ p_2 - N_2 \end{pmatrix}. \quad (5)$$

Поэтому необходимым и достаточным условием совместности нашей системы уравнений будет выполнение связи:

$$\varphi = (p_1 - N_1) - \frac{M_1}{M_0}(p_2 - N_2) = p_1 - kp_2 - N_1 + kN_2 = 0. \quad (6)$$

Где $k = \frac{M_1}{M_0}$. В общем случае из уравнений (3) может получиться несколько соотношений типа $\varphi_k(p, q) = 0$, $k = 1..N$, которые обычно называют первичными связями. Таким образом в данной задаче мы получили одну первичную связь.

Теперь рассмотрим величину, определяемую выражением:

$$H = p_n \dot{q}_n - \mathcal{L}. \quad (7)$$

Вычислим полный дифференциал H .

$$dH = \frac{\partial H}{\partial q_n} dq_n + \frac{\partial H}{\partial \dot{q}_n} d\dot{q}_n + \frac{\partial H}{\partial p_n} dp_n = -\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q_n} dq_n + \left(p_n - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_n}\right) d\dot{q}_n + \dot{q}_n dp_n. \quad (8)$$

Если q_n , \dot{q}_n и p_n удовлетворяют уравнениям (3), то

$$p_n - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_n} = 0, \quad (9)$$

откуда получаем, что $\frac{\partial H}{\partial \dot{q}_n} = 0$ и H не зависит от \dot{q}_n . Таким образом величина H не зависит от \dot{q}_n только при выполнении связи (6), так как это условие необходимо

и достаточно для существования решения системы(3). Выраженная через p и q она называется гамильтонианом и обозначается \mathcal{H} .

Проведем вычисления для лагранжиана, данного в задаче. Выразим \dot{q}_2 из первого уравнения системы:

$$\dot{q}_2 = \frac{p_1 - N_1}{M_0} - k\dot{q}_1 . \quad (10)$$

Подставим это выражение в (7) условия выполнения связи (6):

$$\begin{aligned} \mathcal{H} &= p_1\dot{q}_1 + p_2\dot{q}_2 - \mathcal{L} = \\ &= p_1\dot{q}_1 + p_2 \left(\frac{p_1 - N_1}{M_0} - k\dot{q}_1 \right) - \frac{1}{2}M_1\dot{q}_1^2 - M_0\dot{q}_1 \left(\frac{p_1 - N_1}{M_0} - k\dot{q}_1 \right) - \frac{1}{2}M_2 \left(\frac{p_1 - N_1}{M_0} - k\dot{q}_1 \right)^2 - \\ &\quad - N_1\dot{q}_1 - N_2 \left(\frac{p_1 - N_1}{M_0} - k\dot{q}_1 \right) + \frac{1}{2} \sum_{i,j=1,2} V_{ij} q_i q_j. \end{aligned} \quad (11)$$

Проводя алгебраические преобразования с использованием первичной связи и соотношения $k = \frac{M_1}{M_0} = \frac{M_0}{M_2}$, получим гамильтониан:

$$\mathcal{H} = \frac{(p_1 - N_1)(p_2 - N_2)}{2M_0} + \frac{1}{2} \sum_{i,j=1,2} V_{ij} q_i q_j. \quad (12)$$

Следующим шагом будет получение и исследование гамильтоновых уравнений движения. В общем случае для этого следует использовать принцип наименьшего действия для величины $\mathcal{L} = p_n\dot{q}_n - \mathcal{H}$ с уравнениями связи $\varphi_k(p, q) = 0$:

$$\delta \int (p_n\dot{q}_n - \mathcal{H}) dt = 0. \quad (13)$$

Такая задача является стандартной для вариационного исчисления, поэтому можно сразу записать решение:

$$\dot{q}_n = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_n} + \lambda_k \frac{\partial \varphi_k}{\partial p_n}; \quad (14)$$

$$p_n = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial q_n} - \lambda_k \frac{\partial \varphi_k}{\partial q_n}. \quad (15)$$

Где λ_k - некоторые функция p и q .

В случае одной связи, как в данной задаче, уравнения упрощаются:

$$\dot{q}_n = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_n} + \lambda \frac{\partial \varphi}{\partial p_n}; \quad (16)$$

$$p_n = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial q_n} - \lambda \frac{\partial \varphi}{\partial q_n}. \quad (17)$$

Для упрощения дальнейших выкладок удобно использовать скобки Пуассона. Если f и g две функции переменных p и q , то скобка Пуассона $[f, g]$ определяется как

$$[f, g] = \frac{\partial f}{\partial q_n} \frac{\partial g}{\partial p_n} - \frac{\partial f}{\partial p_n} \frac{\partial g}{\partial q_n}. \quad (18)$$

Для произвольной функции g переменных p и q имеем:

$$\dot{g} = \frac{\partial g}{\partial q_n} \dot{q}_n + \frac{\partial g}{\partial p_n} \dot{p}_n. \quad (19)$$

Если вместо \dot{q}_n и \dot{p}_n подставить их значения, заданные уравнениями (14) и (15) то получим:

$$\dot{g} = [g, \mathcal{H}] + \lambda_k [g, \varphi_k]. \quad (20)$$

Выполнение уравнений (14) и (15) является только необходимым условием для достижения экстремума функционала, поэтому следует проверить, что они сохраняют связь $\varphi(p, q) = 0$ неизменной. Для этого вычислим производную от φ по времени и приравняем ее к нулю.

$$\dot{\varphi} = [\varphi, \mathcal{H}] + \lambda[\varphi, \varphi] = -(V_1 q_1 + V_0 q_2) + k(V_0 q_1 + V_2 q_2) = 0. \quad (21)$$

Мы получаем, что связь φ сохраняется только при определенных q_n , то есть мы нашли еще одну связь

$$\chi_1(p, q) = q_1(kV_0 - V_1) + q_2(kV_2 - V_0) = 0. \quad (22)$$

Связи такого рода будем называть вторичными, так как для их получения нужно использовать не только систему уравнений (3), но и уравнения движения.

Связь $\chi_1 = 0$ необходима для выполнения $\varphi = 0$, поэтому проверим ее сохранение при данных уравнениях движения.

$$\begin{aligned} \dot{\chi}_1 &= [\chi_1, \mathcal{H}] + \lambda[\chi_1, \varphi] = \\ &= (kV_0 - V_1) \frac{(p_2 - N_2)}{2M_0} + (kV_2 - V_0) \frac{(p_1 - N_1)}{2M_0} + \lambda \left[(kV_0 - V_1) - k(kV_2 - V_0) \right] = 0. \end{aligned} \quad (23)$$

Из этого соотношения можно выразить λ :

$$\lambda = \frac{(p_2 - N_2)(kV_0 - V_1) + (p_1 - N_1)(kV_2 - V_0)}{2M_0 [k^2 V_2 - 2kV_0 + V_1]}. \quad (24)$$

При полученном λ выполняются все связи и уравнения движения непротиворечивы.

Таким образом из набора возможных уравнений движения мы выделили те, которые в любой момент времени сохраняют как первичные, так и вторичные связи.

$$\dot{q}_1 = \frac{p_2 - N_2}{2M_0} + \frac{(p_2 - N_2)(kV_0 - V_1) + (p_1 - N_1)(kV_2 - V_0)}{2M_0 [k^2 V_2 - 2kV_0 + V_1]}; \quad (25)$$

$$\dot{q}_2 = \frac{p_1 - N_1}{2M_0} - k \frac{(p_2 - N_2)(kV_0 - V_1) + (p_1 - N_1)(kV_2 - V_0)}{2M_0 [k^2 V_2 - 2kV_0 + V_1]}; \quad (26)$$

$$\dot{p}_1 = -V_1 q_1 - V_0 q_2; \quad (27)$$

$$\dot{p}_2 = -V_0 q_1 - V_2 q_2. \quad (28)$$

2.3 Нахождение неизвестных коэффициентов λ_k в произвольном случае

В данном пункте исследуем процесс нахождения неизвестных коэффициентов λ_k , $k = 1..N$, N - число первичных связей. Пусть φ_j , $j = 1..M$ - полный набор связей,

первичных и вторичных ($M \geq N$), которые могли быть найдены с помощью алгоритма, описанного в предыдущем параграфе. Эти связи в любой момент времени должны выполняться, поэтому их производная по времени равна нулю. Отсюда получаем линейную систему уравнений, для определения λ_k :

$$\dot{\varphi}_j = [\varphi_j, \mathcal{H}] + \lambda_k [\varphi_j, \varphi_k] = 0. \quad (29)$$

Общее решение системы представимо в виде суммы частного решения неоднородной системы и общего решения однородной. Частное решение должно существовать, иначе теория была бы противоречива. Если однородная система имеет нетривиальное решение, то общее решение не единственно. Выясним при каких условиях коэффициенты λ_k определяются однозначно.

Будем говорить, что функция от q и p является переменной первого рода, если ее скобки Пуассона со всеми φ_j равны нулю. В противном случае будем говорить, что функция является переменной второго рода.

Пусть размерность пространства решений однородной системы равна $P \leq N$. Тогда базис этого пространства можно записать в виде матрицы V_{ki} , $i = 1..P$, столбцами которой являются линейно независимые решения. Докажем, что $\chi_i = V_{ki}\varphi_k$ является переменной первого рода. Действительно:

$$[\chi_i, \varphi_j] = [V_{ik}\varphi_k, \varphi_j] = V_{ik}[\varphi_k, \varphi_j] = 0. \quad (30)$$

Далее докажем, что χ_i образуют полный набор линейно независимых функций первого рода, которые можно получить как линейные комбинации первичных связей. Предположим обратное. Пусть $a_k\varphi_k$ величина первого рода и при этом линейно независима с χ_i . Тогда

$$[a_k\varphi_k, \varphi_j] = a_k[\varphi_k, \varphi_j] = 0. \quad (31)$$

Следовательно коэффициенты a_k удовлетворяют однородной системе и поэтому могут быть представлены в виде линейной комбинации столбцов V_{ik} . Но тогда и $a_k\varphi_k$ линейно зависима с χ_i . Получаем противоречие.

Из двух последних утверждений следует, что размерность пространства решений равна числу линейно независимых первичных связей первого рода. Поэтому, для того, чтобы неизвестные λ_k определились однозначно, все первичные связи должны быть величинами второго рода. Заметим, что в нашей задаче разобран именно такой случай.

3 Проверка уравнений Гамильтона

Уравнения Лагранжа имеют вид:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q}. \quad (32)$$

Для лагранжиана, данного в условии задачи, получим:

$$\begin{cases} M_1 \dot{q}_1 + M_0 \ddot{q}_2 = -V_1 q_1 - V_0 q_2; \\ M_0 \dot{q}_1 + M_2 \ddot{q}_2 = -V_0 q_1 - V_2 q_2. \end{cases}$$

Получим эти уравнения из системы гамильтоновых уравнений движения (25)-(28). Для этого продифференцируем (25) и (26) по времени.

$$\ddot{q}_1 = \frac{\dot{p}_2}{2M_0} + \frac{\dot{p}_2(kV_0 - V_1) + \dot{p}_1(kV_2 - V_0)}{2M_0[k^2V_2 - 2kV_0 + V_1]}; \quad (33)$$

$$\ddot{q}_2 = \frac{\dot{p}_1}{2M_0} - k \frac{\dot{p}_2(kV_0 - V_1) + \dot{p}_1(kV_2 - V_0)}{2M_0[k^2V_2 - 2kV_0 + V_1]}. \quad (34)$$

С учетом связи $\dot{\varphi} = \dot{p}_1 - kp_2 = 0$ и соотношения $k = \frac{M_1}{M_0} = \frac{M_0}{M_2}$ имеем:

$$M_1\ddot{q}_1 + M_0\ddot{q}_2 = M_0 \left(k \frac{\dot{p}_2}{2M_0} + \frac{\dot{p}_1}{2M_0} \right) = \frac{1}{2}(kp_2 + p_1) = \dot{p}_1 = -V_1q_1 - V_0q_2. \quad (35)$$

Аналогично получается второе уравнение Лагранжа:

$$M_0\ddot{q}_1 + M_2\ddot{q}_2 = \frac{M_0}{k} \left(k \frac{\dot{p}_2}{2M_0} + \frac{\dot{p}_1}{2M_0} \right) = \frac{1}{2k}(kp_2 + p_1) = \dot{p}_2 = -V_0q_1 - V_2q_2. \quad (36)$$

В результате этой проверки мы убедились в том, система гамильтоновых уравнений движения при учете первичной связи $\varphi(p, q) = 0$ эквивалентна системе лагранжевых уравнений движения.

Список литературы

- [1] Дирак П.А.М, "Лекции по квантовой механике". — Ижевск: Ижевская республиканская типография, 1998. 146 с.