

где ω — собственная частота осциллятора. Уравнение фазовой траектории дается законом сохранения энергии

$$H(p, q) = E.$$

Это есть эллипс с полуосями $\sqrt{2mE}$ и $\sqrt{2E/m\omega^2}$ и его площадь (деленная на 2π)

$$I = E/\omega. \quad (49,12)$$

Адиабатическая инвариантность этой величины означает, что при медленном изменении параметров осциллятора его энергия меняется пропорционально частоте.

§ 50. Канонические переменные

Пусть теперь параметр λ постоянен, так что рассматриваемая система замкнута.

Произведем каноническое преобразование переменных q, p , выбрав величину I в качестве нового «импульса». Роль производящей функции должно при этом играть «укороченное действие» S_0 , выраженное в функции от q и I . Действительно, S_0 определяется как интеграл

$$S_0(q, E; \lambda) = \int p(q, E; \lambda) dq, \quad (50,1)$$

взятый при заданном значении энергии E (и параметра λ). Но для замкнутой системы I является функцией одной только энергии; поэтому S_0 можно с тем же правом выразить в виде функции $S_0(q, I; \lambda)$, а частная производная $(\partial S_0/\partial q)_E = p$ совпадает с производной $(\partial S_0/\partial q)_I$ при постоянном I . Поэтому имеем

$$p = \frac{\partial S_0(q, I; \lambda)}{\partial q}, \quad (50,2)$$

что соответствует первой из формул канонического преобразования (45,8). Вторая же формула определит новую «координату», которую обозначим через w :

$$w = \frac{\partial S_0(q, I; \lambda)}{\partial I}. \quad (50,3)$$

Переменные I и w называют *каноническими переменными*, причем I называется в этой связи *переменной действия*, а w — *угловой переменной*.

Поскольку производящая функция $S_0(q, I; \lambda)$ не зависит явно от времени, то новая функция Гамильтона H' совпадает со старой H , выраженной через новые переменные. Другими словами, H' есть энергия, выраженная в функции переменной

действия, $E(I)$. Соответственно уравнения Гамильтона для канонических переменных имеют вид

$$\dot{I} = 0, \quad \dot{\omega} = \frac{dE(I)}{dI}. \quad (50,4)$$

Из первого имеем, как и следовало, $I = \text{const}$ — вместе с энергией постоянна и величина I . Из второго же видим, что угловая переменная является линейной функцией времени:

$$\omega = \frac{dE}{dI} t + \text{const} = \omega(I) t + \text{const}; \quad (50,5)$$

она представляет собой фазу колебаний.

Действие $S_0(q, I)$ — неоднозначная функция координат. По истечении каждого периода эта функция не возвращается к исходному значению, а получает приращение

$$\Delta S_0 = 2\pi I, \quad (50,6)$$

как это очевидно из (50,1) и определения I согласно (49,7). За это же время угловая переменная получает приращение

$$\Delta \omega = \Delta \frac{\partial S_0}{\partial I} = \frac{\partial}{\partial I} \Delta S_0 = 2\pi. \quad (50,7)$$

Обратно, если мы выразим q и p (или любую их однозначную функцию $F(q, p)$) через канонические переменные, то эти функции не будут менять свои значения при изменении ω на 2π (при заданном значении I). Другими словами, всякая однозначная функция $F(q, p)$, будучи выражена через канонические переменные, является периодической функцией ω с периодом, равным 2π .

Уравнения движения могут быть сформулированы в канонических переменных также и для незамкнутой системы с зависящим от времени параметром λ . Преобразование к этим переменным осуществляется по-прежнему формулами (50,2) — (50,3) с производящей функцией S_0 , определяемой интегралом (50,1) и выраженной через переменную I , определяемую интегралом (49,7). Неопределенный интеграл (50,1) и определенный интеграл (49,7) вычисляются при этом так, как если бы параметр $\lambda(t)$ имел заданное постоянное значение; другими словами, $S_0(q, I; \lambda(t))$ — прежняя функция, вычисленная при постоянном λ , замененном затем заданной функцией $\lambda(t)$ ¹⁾.

Поскольку производящая функция оказывается теперь (вместе с параметром λ) явной функцией времени, то новая функция Гамильтона H' уже не будет совпадать со старой, т. е.

¹⁾ Подчеркнем, однако, что определенная таким образом функция S_0 уже отнюдь не совпадает с истинным укороченным действием для системы с зависящей от времени гамильтоновой функцией!

с энергией $E(I)$. Согласно общим формулам канонического преобразования (45,8) имеем

$$H' = E(I; \lambda) + \frac{\partial S_0}{\partial I} = E(I; \lambda) + \Lambda \dot{\lambda}, \quad (50,8)$$

где введено обозначение

$$\Lambda = \left(\frac{\partial S_0}{\partial \lambda} \right)_{q, I}, \quad (50,9)$$

причем Λ должна быть выражена (после осуществления дифференцирования по λ) с помощью (50,3) через I и ω .

Уравнения Гамильтона принимают теперь вид

$$\dot{I} = - \frac{\partial H'}{\partial \omega} = - \left(\frac{\partial \Lambda}{\partial \omega} \right)_{I, \lambda} \dot{\lambda}, \quad (50,10)$$

$$\dot{\omega} = \frac{\partial H'}{\partial I} = \omega(I; \lambda) + \left(\frac{\partial \Lambda}{\partial I} \right)_{\omega, \lambda} \dot{\lambda}, \quad (50,11)$$

где $\omega = (\partial E / \partial I)_\lambda$ — частота колебаний (снова вычисленная так, как если бы λ было постоянным).

Задача

Написать уравнения движения в канонических переменных для гармонического осциллятора (функция Гамильтона (49,11)) с частотой, зависящей от времени.

Решение. Поскольку в (50,1)–(50,3) все действия совершаются при постоянном λ (роль которого играет в данном случае сама частота ω), то связь q и p с ω имеет тот же вид, что и при постоянной частоте (когда $\omega = \omega t$):

$$q = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin \omega t = \sqrt{\frac{2I}{m\omega}} \sin \omega t, \quad p = \sqrt{2I\omega m} \cos \omega t.$$

Отсюда

$$S_0 = \int p dq = \int p \left(\frac{\partial q}{\partial \omega} \right)_{I, \omega} d\omega = 2I \int \cos^2 \omega d\omega$$

и затем

$$\Lambda = \left(\frac{\partial S_0}{\partial \omega} \right)_{q, I} = \left(\frac{\partial S_0}{\partial \omega} \right)_I \left(\frac{\partial \omega}{\partial \omega} \right)_q = \frac{I}{2\omega} \sin 2\omega.$$

Уравнения (50,10), (50,11) принимают теперь вид

$$\dot{I} = -I \frac{\dot{\omega}}{\omega} \cos 2\omega, \quad \dot{\omega} = \omega + \frac{\dot{\omega}}{2\omega} \sin 2\omega.$$

§ 51. Точность сохранения адиабатического инварианта

Уравнение движения в форме (50,10) позволяет снова убедиться в адиабатической инвариантности переменной действия.

Функция $S_0(q, I; \lambda)$ — неоднозначная функция q ; при возвращении координаты к первоначальному значению к S_0 прибавляется целое кратное от $2\pi I$. Производная же (50,9) — одно-