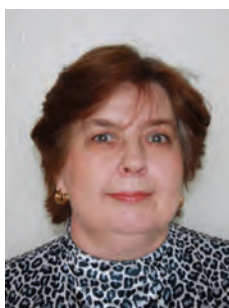


Ермаков Вячеслав Михайлович

*Старший преподаватель кафедры естественных наук
Центра Международного Образования
МГУ им. М.В. Ломоносова.*



Миронова Галина Викторовна

*Доцент кафедры естественных наук
Центра Международного Образования
МГУ им. М.В. Ломоносова.*

Исследование на устойчивость в задачах статики

В статье рассмотрены задачи на устойчивость в статике – нахождение положения равновесия для системы тел. С помощью анализа изменения величины потенциальной энергии исследуются виды равновесия: устойчивое, неустойчивое, безразличное. Изменение потенциальной энергии системы анализируется на основе поведения центра масс системы. В качестве наглядной демонстрации различных видов равновесия показаны траектории движения центра масс.

В школьной программе по физике в разделе «Механика» достойное место занимают задачи на нахождение положения равновесия одного тела или системы тел. Такие задачи включены в темы «Статика», «Гидростатика» и «Комбинированные задачи». Как правило, решение предлагается через уравнения движения (2-й закон Ньютона) и уравнение моментов сил или закон сохранения энергии. Определение устойчивости часто сводится к простому вопросу указать, какое это положение равновесия.

Проведём исследование, чтобы ответить на вопрос, почему получается именно такое положение равновесия. Сделаем это с помощью

исследования потенциальной энергии системы.

Если система находится в состоянии устойчивого положения равновесия, то она обладает минимумом потенциальной энергии. Если в состоянии неустойчивого равновесия, то – максимумом. В положении безразличного равновесия потенциальная энергия не изменяется.

Рассмотрим одну из задач на равновесие в статике.

Задача 1. Стержень AB массой M прикреплен к неподвижной опоре шарниром A и может вращаться в вертикальной плоскости. К концу B стержня прикреплена нить (нить невесома и нерастяжима). Нить пе-

рекинута через блок C и к ней подвешен груз массой m . Оси блока C и шарнира A расположены на одной вертикали, причём $AC = AB$ (рис. 1). При каком угле α между стержнем и вертикалью система будет находиться в равновесии? Будет ли равновесие устойчивым?

Решение. На стержень действуют сила натяжения нити \vec{T} и сила тяжести стержня $M\vec{g}$. Со стороны опоры A приложена сила \vec{F}_A . Направление действия этой силы надо будет определить. Поскольку сила \vec{F}_A приложена в т. A , а её направления мы пока не знаем, то составим уравнение моментов относительно левого конца стержня т. A :

$$Mg \frac{l}{2} \sin \alpha - T l \cos \frac{\alpha}{2} = 0,$$

где l – длина стержня.

Момент силы \vec{F}_A относительно точки A равен нулю. Модуль силы натяжения нити равен модулю силы тяжести груза m : $T = mg$. Плечо силы \vec{T} получим из треугольника ABC – он равнобедренный ($AC = AB$), и, следовательно, AD – это и высота, и биссектриса. Решаем уравнение и получаем значение угла α : $\sin \frac{\alpha}{2} = \frac{m}{M}$, и $\alpha = 2 \arcsin \frac{m}{M}$.

Если система находится в равновесии, то и относительно т. C сумма моментов сил должна быть равна нулю, т. е. линия действия \vec{F}_A проходит через точку пересечения линий действия сил \vec{T} и $M\vec{g}$ (т. D – см. рис. 1).

Исследование на устойчивость. Обозначим точкой E предельное (самое низкое) положение груза (рис. 2). Тогда если угол стержня с вертикалью составляет α , то груз находится на высоте h от

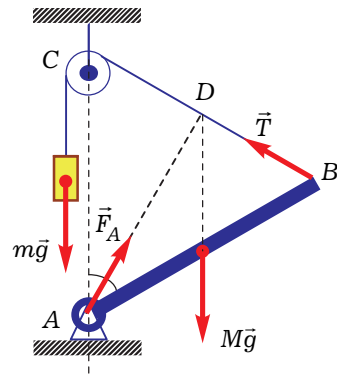


Рис. 1

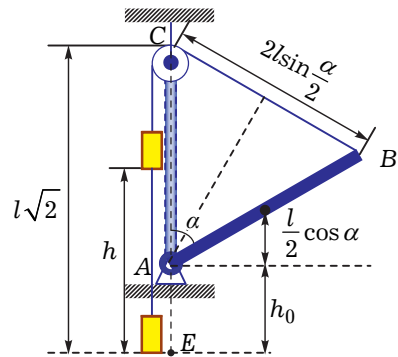


Рис. 2

уровня т. E , и потенциальная энергия всей системы будет равна

$$E_P = mgh + Mg \left(h_0 + \frac{l}{2} \cos \alpha \right),$$

где $h = 2l \sin \frac{\alpha}{2}$, $h_0 = \text{const}$ – величина постоянная, зависящая от длины нити.

$$\text{Когда } \alpha = 0, \quad E_P = Mg \left(h_0 + \frac{l}{2} \right), \quad \text{а}$$

при $\alpha = \frac{\pi}{2}$ (стержень находится в горизонтальном положении, а груз в верхней точке) $E_P = \sqrt{2}mgl + Mgh_0$.

Исследуем выражение для потенциальной энергии

$$E_P = 2mgl \sin \frac{\alpha}{2} + Mg \left(h_0 + \frac{l}{2} \cos \alpha \right)$$

как функцию от α .

Найдём производную:

$$\begin{aligned}\dot{E}_P &= \frac{dE_P}{d\alpha} = gl \left(m \cos \frac{\alpha}{2} - \frac{M}{2} \sin \alpha \right) = \\ &= gl \cos \frac{\alpha}{2} \left(m - M \sin \frac{\alpha}{2} \right).\end{aligned}$$

$\dot{E}_P = 0$ при $m - M \sin \frac{\alpha}{2} = 0$, откуда

$$\sin \frac{\alpha_0}{2} = \frac{m}{M}.$$

При этом значении α потенциальная энергия достигает экстремального значения, т. е. при $\alpha = \alpha_0$ система находится в равновесии.

Исследуем теперь, является ли это состояние устойчивым (\dot{E}_P имеет в этой точке локальный минимум) или неустойчивым (\dot{E}_P имеет в этой точке локальный максимум). Для этого рассмотрим вторую производную от E_P , т. е. возьмём производную от \dot{E}_P :

$$\begin{aligned}\ddot{E}_P &= \frac{d\dot{E}_P}{d\alpha} = gl \left(-\frac{m}{2} \sin \frac{\alpha}{2} - \frac{M}{2} \cos \alpha \right) = \\ &= -\frac{1}{2} gl \left(m \sin \frac{\alpha}{2} + M \cos \alpha \right).\end{aligned}$$

Мы видим, что функция \ddot{E}_P при всех $\alpha \in [0; \pi/2]$ отрицательна. Это означает, что \dot{E}_P является убываю-

щей функцией везде на $[0; \pi/2]$, что, в свою очередь, говорит о том, что экстремум функции E_P представляет собой локальный максимум.

Таким образом, найденное состояние равновесия является неустойчивым. Это означает, что при малом изменении угла α от состояния равновесия в сторону уменьшения α стержень сразу примет вертикальное положение, а при изменении α от состояния равновесия в сторону увеличения – горизонтальное положение.

В следующих двух задачах найдём условие равновесия для системы из двух бусинок на концах нити, помещённых на разные конструкции из стержней.

Задача 2. На неподвижном стержне, согнутом под прямым углом в форме равнобедренного треугольника, находятся две бусинки массами m_1 и m_2 . Бусинки связаны невесомой нерастяжимой нитью длиной l и могут свободно без трения скользить по стержню. Определите угол α между нитью и левой стороной стержня, когда система находится в положении равновесия (рис. 3). Будет ли найденное положение равновесия устойчивым?

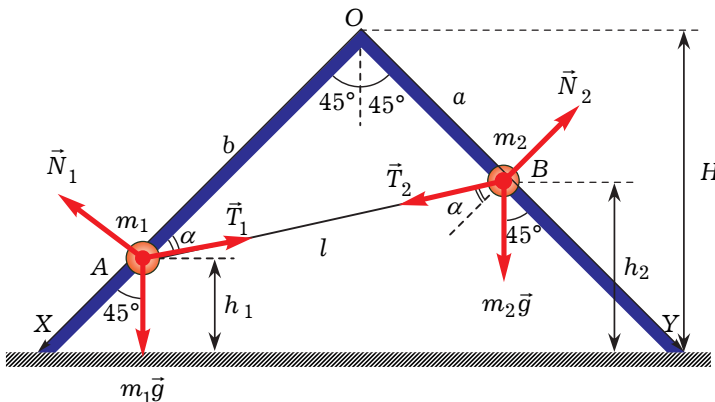


Рис. 3

Решение. Покажем на рисунке силы, действующие на бусинки: силы тяжести $m_1\vec{g}$ и $m_2\vec{g}$, силы реакции стержня \vec{N}_1 и \vec{N}_2 и силы натяжения нити \vec{T}_1 и \vec{T}_2 . Заметим, что $T_1 = T_2 = T$.

Выпишем геометрические соотношения из ΔAOC :

$$OB = a = l \sin \alpha, \quad AO = b = l \cos \alpha, \\ H = \frac{\sqrt{2}}{2} l.$$

Найдём условия равновесия двумя способами.

1) Условие равновесия сил, действующих на бусинки.

Сумма сил для первой бусинки m_1 : $\vec{N}_1 + \vec{T}_1 + m_1\vec{g} = 0$.

В проекциях на ось OX :

$$-T_1 \cos \alpha + m_1 g \cos 45^\circ = 0,$$

откуда $T \cos \alpha = m_1 g \cos 45^\circ$.

Условие равновесия сил для второй бусинки m_2 :

$$\vec{N}_2 + \vec{T}_2 + m_2\vec{g} = 0.$$

В проекциях на ось OY :

$$m_2 g \cos 45^\circ - T_2 \sin \alpha = 0,$$

или $T \sin \alpha = m_2 g \cos 45^\circ$.

Решая уравнения для проекций, получим $\operatorname{tg} \alpha = \frac{m_2}{m_1}$.

2) Энергетический метод, путём вычисления потенциальной энергии системы.

Обозначим через H высоту, на которой будет находиться бусинка m_2 , если она окажется в вершине угла O , т. е. при $\alpha = 0$. Тогда в положении равновесия для бусинки m_1 :

$$h_1 = H - \frac{\sqrt{2}}{2} b = \frac{\sqrt{2}}{2} l - \frac{\sqrt{2}}{2} l \cos \alpha.$$

Аналогично для второй бусинки m_2 :

$$h_2 = H - \frac{\sqrt{2}}{2} a = \frac{\sqrt{2}}{2} l - \frac{\sqrt{2}}{2} l \sin \alpha.$$

Таким образом, потенциальная энергия системы, состоящей из двух

бусинок, равна сумме потенциальных энергий каждой бусинки:

$$E_P = m_1 g h_1 + m_2 g h_2 = m_1 g \frac{\sqrt{2}}{2} l - \\ - m_1 g \frac{\sqrt{2}}{2} l \cos \alpha + m_2 g \frac{\sqrt{2}}{2} l - m_2 g \frac{\sqrt{2}}{2} l \sin \alpha = \\ = \frac{\sqrt{2}}{2} g l (m_1 + m_2) - \frac{\sqrt{2}}{2} g l (m_1 \cos \alpha + m_2 \sin \alpha).$$

Рассмотрим потенциальную энергию E_P как функцию от α . Найдём её производную:

$$\dot{E}_P = \frac{dE_P}{d\alpha} = -\frac{\sqrt{2}}{2} g l (-m_1 \sin \alpha + m_2 \cos \alpha).$$

Отсюда понятно, что $\dot{E}_P = 0$ при $m_1 \sin \alpha = m_2 \cos \alpha$, т. е. при

$$\operatorname{tg} \alpha_0 = \frac{m_2}{m_1}.$$

Получили тот же результат, что и при первом способе решения. При этом значении угла α функция $E_P(\alpha)$ имеет локальный экстремум.

Но энергетический метод нахождения условия равновесия удобен ещё и тем, что позволяет определить, устойчиво это положение равновесия или нет.

Исследование на устойчивость. Поступим так же, как и в задаче 1, т. е. найдём производную от \dot{E}_P как функцию от α :

$$\ddot{E}_P = \frac{d\dot{E}_P}{d\alpha} = -\frac{\sqrt{2}}{2} g l (-m_1 \cos \alpha - m_2 \sin \alpha) = \\ = \frac{\sqrt{2}}{2} g l (m_1 \cos \alpha + m_2 \sin \alpha).$$

При всех $\alpha \in [0; \pi/2]$, в том числе и при $\alpha = \alpha_0$, $\ddot{E}_P > 0$.

Это означает, что локальный экстремум функции $\dot{E}_P(\alpha)$ $\alpha = \alpha_0$ является локальным минимумом, т. е. положение равновесия устойчивое.

Итак, $\alpha_0 = \operatorname{arctg} \frac{m_2}{m_1}$, система имеет минимум потенциальной энергии, по-

ложение равновесия устойчивое.

Задача 3. Стержень изогнут в виде полуокружности радиуса R . На нём находятся две бусинки массами m_1 и m_2 . Бусинки связаны невесомой нерастяжимой нитью длиной $l = R$ и могут свободно без тре-

ния скользить по полуокружности (рис. 4). Определите угол α между горизонталью и радиусом, проведённым к бусинке m_1 , когда система находится в положении равновесия. Устойчиво ли найденное положение равновесия?

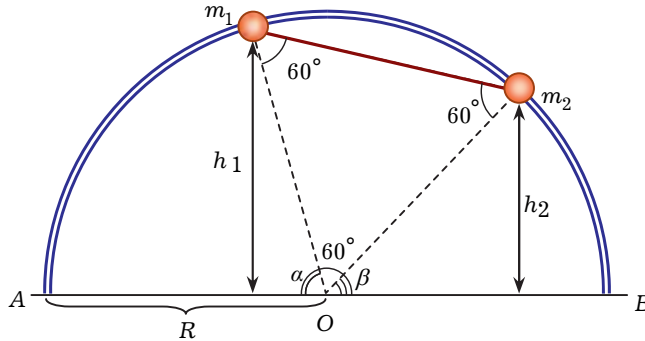


Рис. 4

Решение. Решим эту задачу энергетическим методом. Рассмотрим потенциальную энергию системы, которая складывается из потенциальных энергий бусинок m_1 и m_2 .

Если угол между горизонталью и радиус-вектором бусинки m_1 равен α , то для высот относительно уровня AB получим:

$$\begin{aligned} h_1 &= R \sin \alpha, \\ h_2 &= R \sin \beta = R \sin \left(\frac{2\pi}{3} - \alpha \right) = \\ &= R \left(\sin \frac{2\pi}{3} \cos \alpha - \cos \frac{2\pi}{3} \sin \alpha \right) = \\ &= R \left(\frac{\sqrt{3}}{2} \cos \alpha + \frac{1}{2} \sin \alpha \right) = \\ &= \frac{R}{2} (\sin \alpha + \sqrt{3} \cos \alpha). \end{aligned}$$

Потенциальная энергия системы из двух бусинок:

$$\begin{aligned} E_P &= m_1 g h_1 + m_2 g h_2 = \\ &= m_1 g R \sin \alpha + m_2 g \frac{R}{2} (\sin \alpha + \sqrt{3} \cos \alpha). \end{aligned}$$

Найдём первую производную \dot{E}_P :

$$\begin{aligned} \dot{E}_P &= \frac{dE_P}{d\alpha} = gR \left(m_1 + \frac{m_2}{2} \right) \cos \alpha - \\ &\quad - m_2 g R \frac{\sqrt{3}}{2} \sin \alpha. \end{aligned}$$

Функция \dot{E}_P имеет локальный экстремум ($\dot{E}_P = 0$) при

$$\operatorname{tg} \alpha_0 = \frac{2\sqrt{3}}{3} \left(\frac{m_1}{m_2} + \frac{1}{2} \right).$$

Чтобы определить, является ли этот экстремум максимумом или минимумом, найдём вторую производную от функции E_P :

$$\begin{aligned} \ddot{E}_P &= \frac{d\dot{E}_P}{d\alpha} = \\ &= -gR \left[\left(m_1 + \frac{m_2}{2} \right) \sin \alpha + \frac{\sqrt{3}}{2} m_2 \cos \alpha \right]. \end{aligned}$$

При всех $\alpha \in [0; \pi/2]$, в том числе и при $\alpha = \alpha_0$, $\ddot{E}_P < 0$.

Это означает, что в точке $\alpha = \alpha_0$ функция $E_P(\alpha)$ имеет максимум, т. е. положение равновесия является неустойчивым. При небольшом отклонении угла α от положения

$\alpha = \alpha_0$ бусинки сразу будут соскальзывать или в точку А, или в точку В.

$$\text{Итак, } \operatorname{tg} \alpha_0 = \frac{2\sqrt{3}}{3} \left(\frac{m_1}{m_2} + \frac{1}{2} \right), \text{ си-}$$

стема имеет максимум потенциальной энергии, положение равновесия неустойчивое.

Замечания к задачам 2 и 3. Физический смысл результата, полученный в задачах 2 и 3, будет понятен, если рассмотреть, как изменяется положение центра масс бусинок в одной и другой задачах. На рис. 5 и рис. 6 показано положение центра масс для случая $m_1 = m_2 = m$.

Из рисунков видно, что при изменении угла α высота (положение) центра масс бусинок в первом случае увеличивается (потенциальная энергия увеличивается), а во втором – уменьшается. Поскольку любая система стремится к положению с минимумом потенциальной энергии, то из этого следует, что в задаче 2 система имеет устойчивое положение равновесия, а во втором – неустойчивое (задача 3).

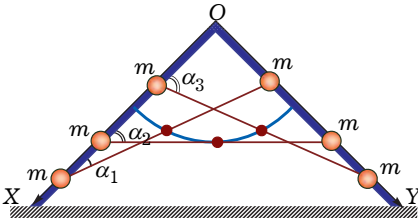


Рис. 5. Стержень изогнут в виде равнобедренного треугольника с прямым углом при вершине. Система находится в положении устойчивого равновесия

Кривые, которые описывает центр масс системы, представляют собой дуги окружности: в первом случае часть дуги вогнутая, во втором – выпуклая.

Покажем, что эти кривые действительно представляют собой части окружностей, и найдём их радиусы.

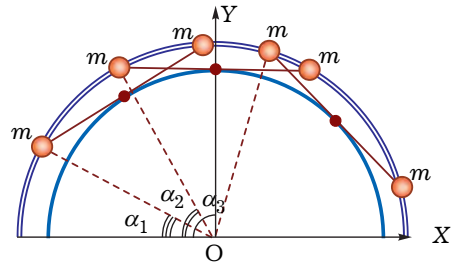


Рис. 6. Стержень изогнут в виде полуокружности. Система находится в положении неустойчивого равновесия

На рис. 5 в системе координат $ХОУ$, центр которой разместим в вершине прямоугольного треугольника, запишем координаты центра масс:

$$x = \frac{l}{2} \cos \alpha, \quad y = \frac{l}{2} \sin \alpha.$$

Для любого прямоугольного треугольника, который образован координатными осями и нитью, соединяющей бусинки, получим:

$$x^2 + y^2 = \frac{l^2}{4}.$$

А это выражение является уравнением окружности с центром в точке O и радиусом $l/2$.

Аналогично сделаем и для 2-го случая, показанного на рис. 6. Начало системы координат совместим с центром полуокружности. Поскольку длина нити равна радиусу окружности ($l = R$), то нить и радиусы окружности образуют равнобедренный треугольник. Координаты центра масс:

$$x = \frac{l\sqrt{3}}{2} |\cos \alpha|, \quad y = \frac{l\sqrt{3}}{2} \sin \alpha,$$

откуда $x^2 + y^2 = \frac{3l^2}{4}$, что является уравнением окружности с центром в т. O (центр совпадает с центром окружности изогнутого стержня) и радиусом $\sqrt{3}l/2$.

Если массы бусинок не равны ($m_1 \neq m_2$), то центр масс системы будет описывать дуги эллипса.

Возникает вопрос: существует ли такая линия, что две бусинки, расположенные на изогнутом по этой линии стержне и связанные нитью длиной l , будут находиться в безразличном равновесии?

Оказывается, такая линия существует – это две ветви циклоиды (см. рис. 7). Циклоиду описывает

точка на ободе колеса, которое катится горизонтально без скольжения. Если радиус колеса R , то нить должна быть длиной $l = 2R$.

Когда система из двух бусинок перемещается по ветвям циклоиды, то центр масс не изменяет своего положения относительно горизонтального уровня. А это значит, что значение потенциальной энергии при перемещении бусинок не изменяется.

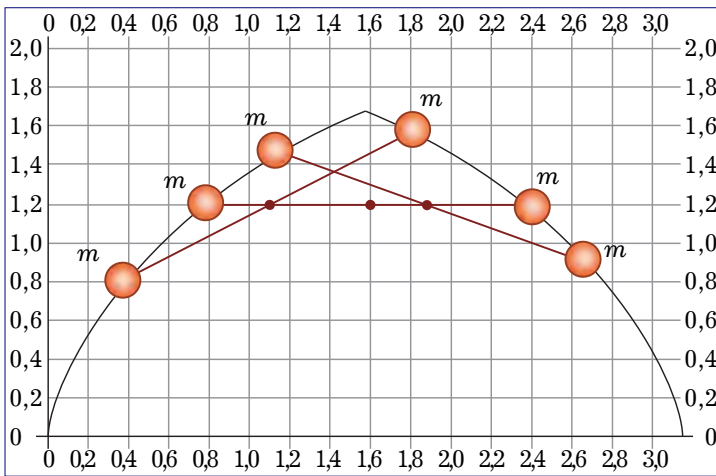


Рис. 7. Стержень изогнут в виде двух ветвей циклоиды. Система находится в положении безразличного равновесия

Калейдоскоп Калейдоскоп Калейдоскоп

«Историческое» происшествие

Сколь примитивными по сравнению с современными были в прошлом веке первые самолёты, начинавшие освоение воздушных просторов, сейчас уже трудно даже вообразить. Представьте себе только такой курьёзный случай, произошедший в 1917 г.

В окрестностях г. Портсмута (Англия) стояла высокая радиомачта. Однажды по направлению к ней из города вылетел самолёт. Управлявший им пилот не сумел обойти мачту стороной (или выше) – самолёт столкнулся с ней и... застрял в её крепёжных тросах. Пилот вылез из машины и спустился по тросу на землю.