# Метод виртуальных перемещений

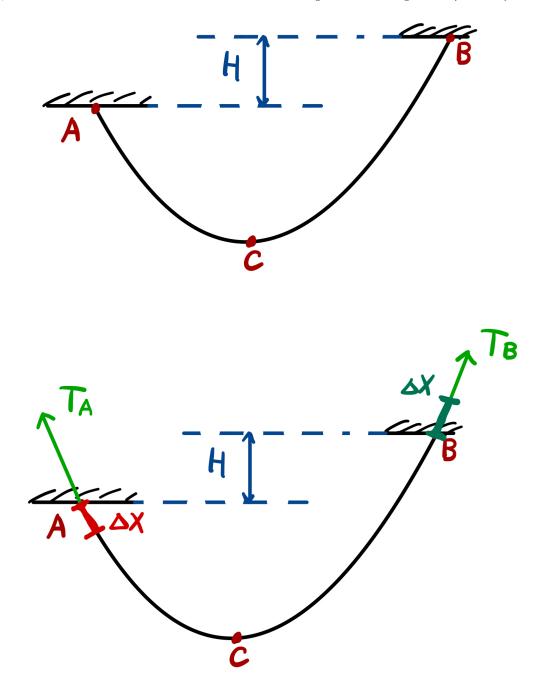
Kанал автора—https://t.me/kinenergy228

## Содержание

1	Задача 1	3
2	$3$ адача $2\ (\Phi$ изтех — $2016)$	6
3	Задача 3 (Кубок ЛФИ)	8
4	Задача 4 (Росатом — 2022)	9

#### 1 Задача 1

Условие: Однородная гибкая цепочка длиной L подвешена за свои концы в точках A и B так, как показано на рисунке. Точка C — самая нижняя точка цепочки. Силы натяжения цепочки в точках A, B и C составляют  $T_A$ ,  $T_B$ ,  $T_C$  соответственно. Найти высоту H между концами цепочки.



Сделаем виртуальное перемещение цепочки вправо вдоль нее самой на расстояние  $\Delta x~(\Delta x \ll L)$ . Заметим, что это эквивалентно тому, что мы возьмем кусок цепочки длиной  $\Delta x$  у точки A и переместим его к точке B.

Тогда согласно методу виртуальных перемещений можно записать:

$$A_{T_A} + A_{T_B} + A_{\text{силы тяжести}} = 0$$

 $A_{T_A} = -T_A \Delta x$  (работа отрицательна, так как сила и перемещение куска цепочки направлены противоположны, см. рисунок)

 $A_{T_B} = T_B \Delta x$  (работа положительна, так как сила и перемещение куска цепочки направлены в одну сторону, см. рисунок)

 $A_{\text{силы тяжести}} = -\Delta mgH \ (\Delta m - \text{масса куска цепочки длиной } \Delta x;$  работа отрицательна, так как сила тяжести направлена вниз, а кусок цепочки перемещается вверх)

Итак,

$$-T_A \Delta x + T_B \Delta x - \Delta m g H = 0$$

Разделим на  $\Delta x$ :

$$-T_A + T_B - \frac{\Delta m}{\Delta x}gH = 0$$

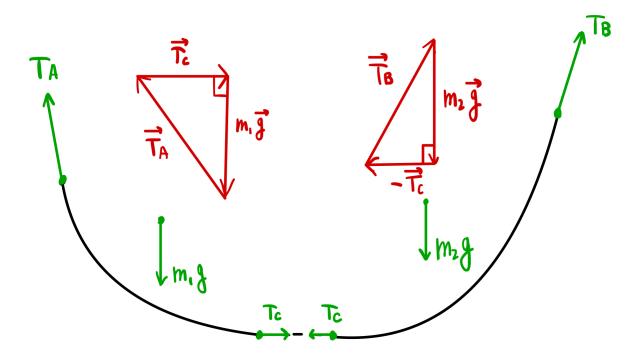
Цепочка однородна, поэтому:

$$\frac{\Delta m}{\Delta x} = \frac{m}{L}$$

, где m — масса всей цепочки

Получаем выражение для H:

$$H = \frac{(T_B - T_A)L}{mq}$$



Чтобы найти массу цепочки, разделим ее на две части по точке С.

Рассмотрим левую часть цепочки, массой  $m_1$ . На нее действуют силы $^1$ :  $T_A$ ,  $T_C$ ,  $m_1g$ . Нарисуем векторный треугольник из эти трех сил (см. рисунок). Этот треугольник прямоугольный (так как  $T_C$  направлена горизонтально, ведь C — нижняя точка цепочки), поэтому по теореме Пифагора:

$$T_A^2 = T_C^2 + (m_1 g)^2$$

Аналогично для правого куска нити, массой  $m_2$ :

$$T_B^2 = T_C^2 + (m_2 g)^2$$

Итак, получаем систему уравнений:

$$\begin{cases} T_A^2 = T_C^2 + (m_1 g)^2 \\ T_B^2 = T_C^2 + (m_2 g)^2 \\ m_1 + m_2 = m \end{cases}$$

Решая систему уравнений, находим m:

$$m = \frac{\sqrt{T_A^2 - T_C^2} + \sqrt{T_B^2 - T_C^2}}{g}$$

Подставляя это в выражения для H, получаем ответ:

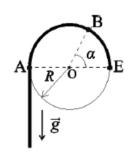
$$H = L \cdot \frac{T_B - T_A}{\sqrt{T_A^2 - T_C^2} + \sqrt{T_B^2 - T_C^2}}$$

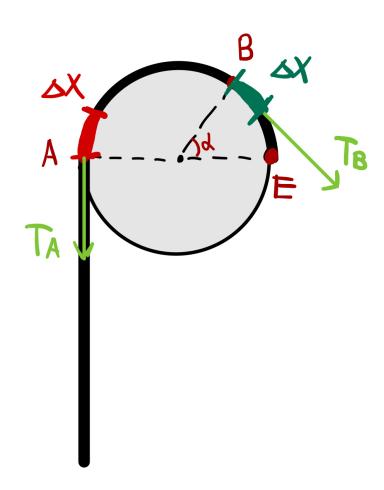
 $<sup>^{1}</sup>$ точка приложения силы тяжести не обязательно расположена на самой нити

### 2 Задача 2 (Физтех — 2016)

Задача 2. («Физтех», 2016, 10–11) На гладком закреплённом бревне радиусом R висит массивный однородный канат массой m и длиной l=7R, прикреплённый к бревну в точке E (см. рисунок). Точка E и ось O бревна находятся в одной горизонтальной плоскости.

- 1) Найти силу натяжения каната в точке A.
- 2) Найти силу натяжения каната в точке B такой, что угол EOB равен  $\alpha$  (sin  $\alpha=2/3$ ).





1) Для ответа на первый пункт рассмотрим свешивающийся кусок каната. На него действует сила тяжести и сила натяжения в точке A, направленная вверх:

$$T_A = m_{\text{свеш}} g$$

Найдем массу свешивающеся части каната:

$$m_{\text{cBeIII}} = \sigma(l - \pi R)$$

,где  $\sigma$  — погонная плотность каната (масса единицы длины). Так как канат однороден, то  $\sigma=\frac{m}{l}=const$ 

Подставляя, получаем:

$$m_{\text{\tiny CBEIII}} = \frac{m(7R - \pi R)}{7R} = \frac{7 - \pi}{7}m$$

Итак, получаем ответ на первый пункт:

$$T_A = \frac{7 - \pi}{7} mg$$

2) Сделаем виртуальное пермещение куска нити длиной  $\Delta x$  из точки A в точку B. По метоуд виртуальных перемещений:

$$A_{T_A} + A_{T_B} + A_{\text{силы тяжести}} = 0$$

 $A_{T_A} = -T_A \Delta x$  (тут мы рассматриваем часть каната, находящуюся на нити, поэтому  $T_A$  направлена вниз)

$$A_{T_B} = T_B \Delta x$$

$$A_{\text{силы тяжести}} = -\Delta mgH = -\Delta mg \cdot R \sin \alpha$$

$$-T_A \Delta x + T_B \Delta x - \Delta mg \cdot R \sin \alpha = 0$$
$$-T_A + T_B - \frac{\Delta m}{\Delta x} gR \sin \alpha = 0$$

Канат однородный, поэтому  $\frac{\Delta m}{\Delta x} = \frac{m}{l}$ 

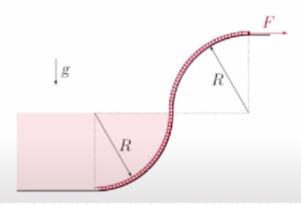
$$T_B = T_A + \frac{mgR \sin \alpha}{l}$$

$$T_B = \frac{7 - \pi}{7} mg + \frac{2}{21} mg$$

$$T_B = \frac{23 - 3\pi}{21} mg$$

#### 3 Задача 3 (Кубок ЛФИ)

 (5 баллов) На гладкой поверхности лежит тонкая массивная цепочка массой М (см. рис.). Нижняя половина цепочки находится в жидкости с плотностью втрое меньшей плотности материала цепочки. Поверхность состоит из двух частей, представляющих из себя четверти окружности одинакового радиуса. Какую силу F необходимо приложить к верхнему концу цепочки, чтобы она не скользила? Ускорение свободного падения g.



Рассмотрим виртуальное пермещение куска цепочки длиной  $\Delta x$  из нижнего положения в верхнее. Тогда:

$$A_F + A_{\text{силы тяжести}} + A_{\text{силы Архимеда}} = 0$$

$$A_F = F\Delta x$$

$$A_{\text{силы тяжести}} = -\Delta mg \cdot 2R$$

 $A_{\text{силы Архимеда}} = \rho_{\text{жидкости}} g \Delta V R = \frac{1}{3} g \rho \cdot S \Delta x R$ , где S — площадь поперечного сечения цепочки,  $\rho$  — плотность цепочки

$$F\Delta x - \Delta mg \cdot 2R + \frac{1}{3}g\rho S\Delta xR = 0$$

Заметим, что  $\rho S \Delta x = \Delta m$  и разделим все на  $\Delta x$ :

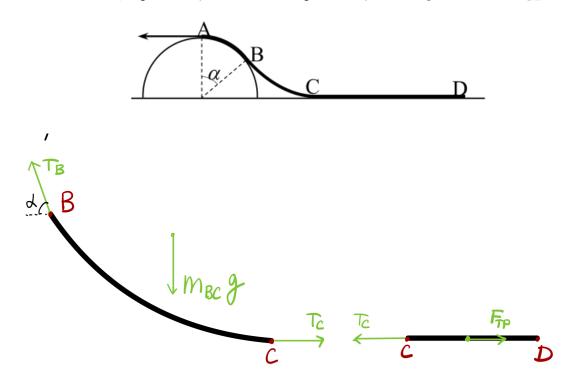
$$F - \frac{\Delta m}{\Delta x} \cdot 2gR + \frac{1}{3} \frac{\Delta m}{\Delta x} gR = 0$$

Цепочка однородна, поэтому  $\frac{\Delta m}{\Delta x} = \frac{M}{\pi R}$ :

$$F = \frac{5}{3\pi} Mg$$

#### 4 Задача 4 (Росатом — 2022)

**4.** Однородную нерастяжимую веревку, лежащую на горизонтальной поверхности, медленно втягивают на гладкий полушар, закрепленный на поверхности, действуя на ее конец некоторой силой. Когда конец веревки A оказывается в верхней точке полушара, веревка касается полушара участком AB, опирающимся на угол  $\alpha$ , а длина «висящего» участка веревки BC втрое меньше ее участка CD, лежащего на поверхности (см. рисунок). Найти коэффициент трения между веревкой и поверхностью. Какой горизонтальной силой нужно в этот момент действовать на конец веревки A, если масса веревки m, масса куска  $CD - m_{CD}$ ?



1) Для ответа на первый вопрос рассмотрим кусок BC. Из горизонтальных сил на него действуют силы  $T_B$  и  $T_C$  (из геометрии находим, что  $T_B$  составляет угол  $\alpha$  с горизонтом). Веревка находится в равновесии, поэтому:

$$T_B \cos \alpha = T_C$$

Из векторного треугольника сил, действующих на BC, можно записать:

$$T_B = \frac{m_{BC}g}{\sin \alpha}$$

Поэтому,

$$T_C = m_{BC}g \operatorname{ctg} \alpha$$

Теперь рассмотрим кусок CD. На него действуют силы  $T_C$  и  $F_{\mathrm{тp}}$ , поэтому:

$$F_{\mathrm{Tp}} = T_C = \mu m_{CD}g$$
 
$$m_{BC}g \operatorname{ctg} \alpha = \mu m_{CD}g$$
 
$$\mu = \frac{m_{BC}}{m_{CD}} \operatorname{ctg} \alpha = \frac{1}{3} \operatorname{ctg} \alpha$$

2) Сделаем виртуальное перемещение куска веревки длиной  $\Delta x$  из точки B в точку A. Тогда:

$$A_{T_B} + A_F + A_{\text{силы тяжести}} = 0$$

$$A_{T_B} = -T_B \Delta x$$
 $A_F = F \Delta x$ 
 $A_{\text{силы тяжести}} = -\Delta m g R (1 - \cos \alpha) = -\Delta m g (1 - \cos \alpha) \cdot \frac{AB}{\alpha}$ 
 $-T_B \Delta x + F \Delta x - \Delta m g (1 - \cos \alpha) \cdot \frac{AB}{\alpha} = 0$ 
 $-T_B + F - \frac{\Delta m}{\Delta x} g (1 - \cos \alpha) \frac{AB}{\alpha} = 0$ 

$$T_B = \frac{m_{BC}g}{\sin\alpha} = \frac{m_{CD}g}{3\sin\alpha}$$

$$\frac{\Delta m}{\Delta x} = \frac{m_{AB}}{AB} = \frac{m-4m_{CB}}{AB} = \frac{m-\frac{4}{3}m_{CD}}{AB} = \frac{3m-4m_{CD}}{3AB}$$

$$F = \frac{m_{CD}g}{3\sin\alpha} + \frac{3m-4m_{CD}}{3AB}g(1-\cos\alpha)\frac{AB}{\alpha}$$

$$F = \frac{m_{CD}g}{3\sin\alpha} + \frac{(3m-4m_{CD})g(1-\cos\alpha)}{3\alpha}$$

Kанал автора—https://t.me/kinenergy228