

Наклонная плоскость описывается уравнением (в декартовой системе ковариантные и контравариантные координаты вектора совпадают)

$$x_1 \cdot \operatorname{tg} \alpha = x_2 + const \tag{1}$$

$$\begin{cases} F^{1}(x_{1}, x_{2}) = -\sin\alpha \cdot x_{1} + \cos\alpha \cdot x_{2} + q_{0}^{1} = 0 = q^{1}(x_{1}, x_{2}) - \text{уравнение связи,} \\ F^{2}(x_{1}, x_{2}) = x_{2} + q_{0}^{2} = q^{2}(x_{1}, x_{2}) - \text{свободная переменная} \end{cases}$$
 (2)

Импульсы в системе x_1, x_2 обозначим через $\xi_i = m \dot{x}_i$, силы в системе обозначим через X_i Уравнения движения запишутся:

$$\begin{cases} \frac{d\xi_1}{dt} = X_1 + \lambda_1 \frac{\partial F^1}{\partial x_1} - \text{частные производные только по связи } F^1 \\ \frac{d\xi_2}{dt} = X_2 + \lambda_1 \frac{\partial F^1}{\partial x_2} \end{cases}$$
 (3)

Производные по времени:

$$\sum_{i=1}^2 \frac{\partial F^k}{\partial x_i} \dot{x}_i = \left\{ \begin{array}{l} \dot{q}^k, -\text{свободная переменная} \\ 0 - \text{связь} \end{array} \right.$$

В развернутом виде для выбранной системы координат:

$$\begin{cases}
\frac{\partial q^1}{\partial x_1} \dot{x_1} + \frac{\partial q^1}{\partial x_2} \dot{x_2} &= 0 \\
\frac{\partial q^1}{\partial x_1} \dot{x_1} + \frac{\partial q^1}{\partial x_2} \dot{x_2} &= \dot{q}^2
\end{cases}$$
(4)

 Π если уравнения для координат (2) является «точечным» преобразованием, то уравнение для скоростей является линейным.

в наших обозначениях

$$\frac{\partial F^1}{\partial x_1}\dot{x}_1+\frac{\partial F^1}{\partial x_2}\dot{x}_2=-\sin\alpha\,\dot{x}_1+\cos\alpha\,\dot{x}_2=\dot{q}^1=0$$
— из уравнения связи
$$\dot{x}_2=\dot{q}^2$$
— из уравнения для свободной переменной

Из этих уравнений определяем \dot{x}_1 и \dot{x}_2

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = \operatorname{ctg} \alpha \, \dot{q}^2 \\ \dot{x}_2 = \dot{q}^2 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{\partial x_1}{\partial q^1} \dot{q}^1 + \frac{\partial x_1}{\partial q^2} \dot{q}^2 &= \dot{x}_1 \\ \frac{\partial x_2}{\partial q^1} \dot{q}^1 + \frac{\partial x_2}{\partial q^2} \dot{q}^2 &= \dot{x}_2 \end{cases}$$

Из независимости работы от системы координат

$$\delta A = \sum_{i=1}^2 X_i \delta x_i = \sum_{\text{по свободным}} Q_i \delta q^i$$

и затем перейдя к скоростям

$$\sum_{\text{по свободным}}\,Q_i\delta\dot{q}^i=\sum_{i=1}^2X_i\delta\dot{x}_i$$

$$Q_2 \delta \dot{q}^2 = X_1 \operatorname{ctg} \alpha \, \delta \dot{q}^2 + X_2 \delta \dot{q}^2$$

подставляя $X_1=0$ и $X_2=-F$

$$Q_2 = -F = Q^2$$

Заметим, что вектор, лежащий на оси, имеет совпадающие ковариантные и контравариантные координаты.

Найдем λ_1

$$\begin{cases} \dot{\xi_1} = X_1 + \lambda_1 \sin \alpha \\ \dot{\xi_2} = X_2 - \lambda_1 \cos \alpha \end{cases} = \begin{cases} \dot{\xi_1} = 0 + \lambda_1 \sin \alpha \\ \dot{\xi_2} = -F - \lambda_1 \cos \alpha \end{cases}$$

Из уравнения связи

$$\dot{\xi}_{2}/\lg \alpha = \lambda_{1} \sin \alpha \Rightarrow \dot{\xi}_{2} = \lambda_{1} \frac{\sin^{2} \alpha}{\cos \alpha}$$

$$\dot{\xi}_{2} = X_{2} - \lambda_{1} \cos \alpha$$

$$\lambda_{1} \left(\frac{\sin^{2} \alpha}{\cos \alpha} + \cos \alpha\right) = X_{2}$$

$$\lambda_{1} \frac{1}{\cos \alpha} = X_{2}$$

$$\lambda_{1} = \underbrace{X_{2} \cos \alpha}_{\text{это сила реакции опоры}}$$
(5)

Подставляя найденную λ_1 в уравнения движения (3) получаем:

$$\begin{cases} \frac{d\xi_1}{dt} = 0 + X_2 \cos \alpha \cdot \sin \alpha = -F \cos \alpha \cdot \sin \alpha \\ \frac{d\xi_2}{dt} = X_2 - X_2 \cos \alpha \cdot \cos \alpha = X_2 \sin^2 \alpha = F \sin^2 \alpha \end{cases}$$
 (6)

Импульсы преобразуются по формуле аналогичной силе Q

$$p_2 = \xi_1 \operatorname{ctg} \alpha + \xi_2$$

Уравнения движения (3) преобразуются к виду

$$\frac{\partial p_2}{\partial t} = Q_2 + \lambda_1 \frac{\partial F^1}{\partial x_1} \cdot \operatorname{ctg} \alpha + \lambda_1 \frac{\partial F^1}{\partial x_2} = Q_2 = -F$$

все члены с λ_1 обнуляются.