на Земле и в Космосе

СТРУННЫЕ

где u(z,t) – прогиб; I(z) – момент инерции поперечного сечения; $\rho(z)$ – линейная плотность корпуса с заполнителем; f(z,t) – интенсивность внешней нагрузки на корпус без учета силы тяжести; $R_1(z,t)$, $R_2(z,t)$ – интенсивность воздействия на корпус верхней и нижней струн соответственно; g – ускорение свободного падения.

В силу введенных допущений уравнения движения верхней и нижней струн запишутся в виде:

$$\rho_{1} \frac{\partial^{2} y_{1}}{\partial t^{2}} - T_{1} \frac{\partial^{2} y_{2}}{\partial z^{2}} = f_{1}(z, t) - R_{1} + R_{21} + \rho_{1} g; \tag{4.3}$$

$$\rho_2 \frac{\partial^2 y_2}{\partial t^2} - T_2 \frac{\partial^2 y_2}{\partial z^2} = f_2(z, t) - R_2 - R_{21} + \rho_2 g, \tag{4.4}$$

где y_1 , y_2 – прогибы соответствующих струн; ρ_1 , ρ_2 – линейные плотности; T_1 , T_2 – натяжения; f_1 , f_2 – интенсивности внешних нагрузок, относящиеся к верхней и нижней струнам соответственно; R_{21} – интенсивность воздействия нижней струны на верхнюю.

Для получения уравнения колебаний СТЛ в общем случае будем считать корпус верхней струны скрепленным с корпусом линии

$$y_1(z, t) = u(z, t).$$
 (4.5)

Тогда можно положить:

$$f_1(z,t) = 0; \quad R_{21}(z,t) = 0$$
 (4.6)

и после сложения уравнений (4.2), (4.3) получить уравнение движения корпуса линии с верхней струной:

$$E\frac{\partial^2}{\partial z^2}\left[I\frac{\partial^2}{\partial z^2}\left(u+\mu'\frac{\partial u}{\partial t}\right)\right]+\rho_s\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}-T_1\frac{\partial^2 u}{\partial z^2}=f(z,t)+R_2+\rho_s g,\quad (4.7)$$

где $\rho_s = \rho_1 + \rho_0$.

Предположим, что нижняя струна может перемещаться по вертикали относительно корпуса СТЛ, взаимодействуя с ним посредством заполнителя, а в состоянии равновесия воспринимает нагрузку не только от собственного веса, но также от веса корпуса с заполнителем и верхней струной, т. е.

$$R_2 = R_2^{\text{din}} - \rho_s g,$$
 (4.8)

где $R_2^{\rm din}(x,t)$ – динамическая составляющая воздействия нижней струны на корпус.

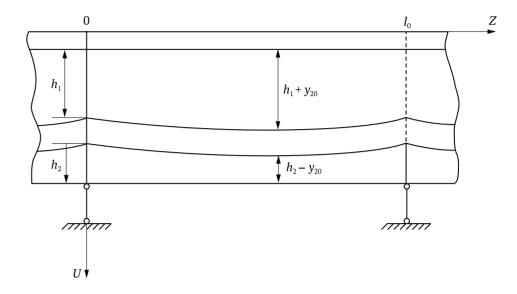


Рисунок 4.3

На рисунке 4.3 изображена СТЛ без транспортных модулей в положении равновесия, $y_{20}(z)$ – статический прогиб нижней струны.

Поскольку напряжения и деформации заполнителя в направлении оси 0U удовлетворяют равенству (4.1), то $R_2^{\rm din}$ запишется так:

$$R_{2}^{\text{din}} = E_{w} a \left(1 + \mu_{w} \frac{\partial}{\partial t} \right) \frac{y_{2} - u - y_{20}}{h_{1} + y_{20}} + E_{n} a \left(1 + \mu_{n} \frac{\partial}{\partial t} \right) \frac{y_{2} - u - y_{20}}{h_{2} + y_{20}}, \tag{4.9}$$

где E_{w} , μ_{w} , E_{n} , μ_{n} – постоянные, характеризующие заполнитель над струной и под ней соответственно; a – ширина заполнителя.

В практически важных случаях максимальное значение статического прогиба y_{20}^{\max} не превышает нескольких сантиметров. Поэтому, учитывая малое изменение статического прогиба вдоль пролета, заменим y_{20} в знаменателях равенства (4.9) его средним значением $0.5y_{20}^{\max}$ и введем функцию:

$$u_2(z, t) = y_2(z, t) - y_{20}(z, t).$$
 (4.10)

Функция $u_2(x,t)$ описывает прогиб нижней струны относительно ее равновесного положения. Тогда равенство (4.9) можно записать:

$$R_2^{\text{din}} = E_2 \left(1 + \mu_2 \frac{\partial}{\partial t} \right) (u_2 - u). \tag{4.11}$$