

РАЗДЕЛ 1. НАЗЕМНЫЕ ТРАНСПОРТНЫЕ СРЕДСТВА, ЭНЕРГЕТИЧЕСКИЕ УСТАНОВКИ И ДВИГАТЕЛИ

Математическая модель движения автомобиля как многомассовой системы

д.т.н., проф. Бахмутов С.В., Гусаков Д.Н.
МГТУ «МАМИ»

Пусть $O'X'Y'Z'$ – неподвижная система координат. Зафиксируем подвижную систему координат $OXYZ$ в центре масс автомобиля, связав ее линейные и угловые перемещения с соответствующими перемещениями подрессоренной массы, что обеспечивает постоянство моментов инерции и произведений инерции кузова как основной массы независимо от его положения в пространстве. Примем, что в начальный момент оси подвижной и неподвижной систем координат совпадают, причем плоскости XOY и $X'O'Y'$ параллельны поверхности дороги.

Для описания движения принятой расчетной модели как системы взаимосвязанных масс воспользуемся уравнениями Лагранжа в независимых координатах, которые в общем виде могут быть представлены следующим образом:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} + \frac{\partial R}{\partial \dot{q}_i} = Q_i \quad (1)$$

Из теоретической механики известно, что абсолютные скорости произвольной точки жесткого тела с координатами в подвижной системе x_j, y_j, z_j имеют вид:

$$\begin{aligned} \dot{x}_j &= V_x + \dot{r} \cdot z_j - \dot{\psi} \cdot y_j \\ \dot{y}_j &= V_y - \dot{p} \cdot z_j + \dot{\psi} \cdot x_j \\ \dot{z}_j &= V_z - \dot{r} \cdot x_j + \dot{p} \cdot y_j \end{aligned} \quad (2)$$

Соответственно кинетическая энергия произвольной массы:

$$T = \frac{1}{2} \cdot \sum \delta m_j \cdot (\dot{x}_j^2 + \dot{y}_j^2 + \dot{z}_j^2) \quad (3)$$

Согласно выбранному в модели расположению осей координат (рис. 1), кинетическая энергия подрессоренной массы:

$$T = \frac{1}{2} \cdot \sum \delta m_j \cdot \left[(V_x + \dot{r} \cdot z_j - \dot{\psi} \cdot y_j)^2 + (V_y - \dot{p} \cdot z_j + \dot{\psi} \cdot x_j)^2 + (V_z - \dot{r} \cdot x_j + \dot{p} \cdot y_j)^2 \right] \quad (4)$$

Поскольку подвижная система координат связана с подрессоренной массой, в целях определения кинетической энергии неподдресоренных масс требуется установить связи между скоростями перемещений подрессоренных и неподдресоренных масс, определяемые кинематическими характеристиками подвески, под которыми понимается отношение абсолютных скоростей перемещения неподдресоренных масс к скоростям подрессоренной массы в направлении возможных перемещений:

$$k_j^{q_i q'_i} = \frac{\partial q'_i}{\partial q_i} \quad (5)$$

Таким образом, перемещение каждой неподдресоренной массы определяется шестью кинематическими характеристиками подвески, соответствующими возможным перемещениям в пространстве.

Абсолютные скорости элементарной неподдресоренной массы δm_j по направлению осей x, y, z найдем в соответствии с общими формулами (2):

¹ Расшифровка обозначений см. приложение 1

$$\begin{aligned} \dot{x}'_j &= V_x + \dot{r} \cdot z'_j - (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) \cdot y'_j + k_j^{zx} \cdot V_z + k_j^{rx} \cdot \dot{r} + k_j^{px} \cdot \dot{p} \\ \dot{y}'_j &= V_y - (k_j^{pp} \cdot \dot{p} - k_j^{zp} \cdot V_z - k_j^{rp} \cdot \dot{r}) \cdot z'_j + (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) \cdot x'_j - k_j^{ry} \cdot \dot{r} - \\ &- k_j^{py} \cdot \dot{p} - k_j^{zy} \cdot V_z \end{aligned} \quad (6)$$

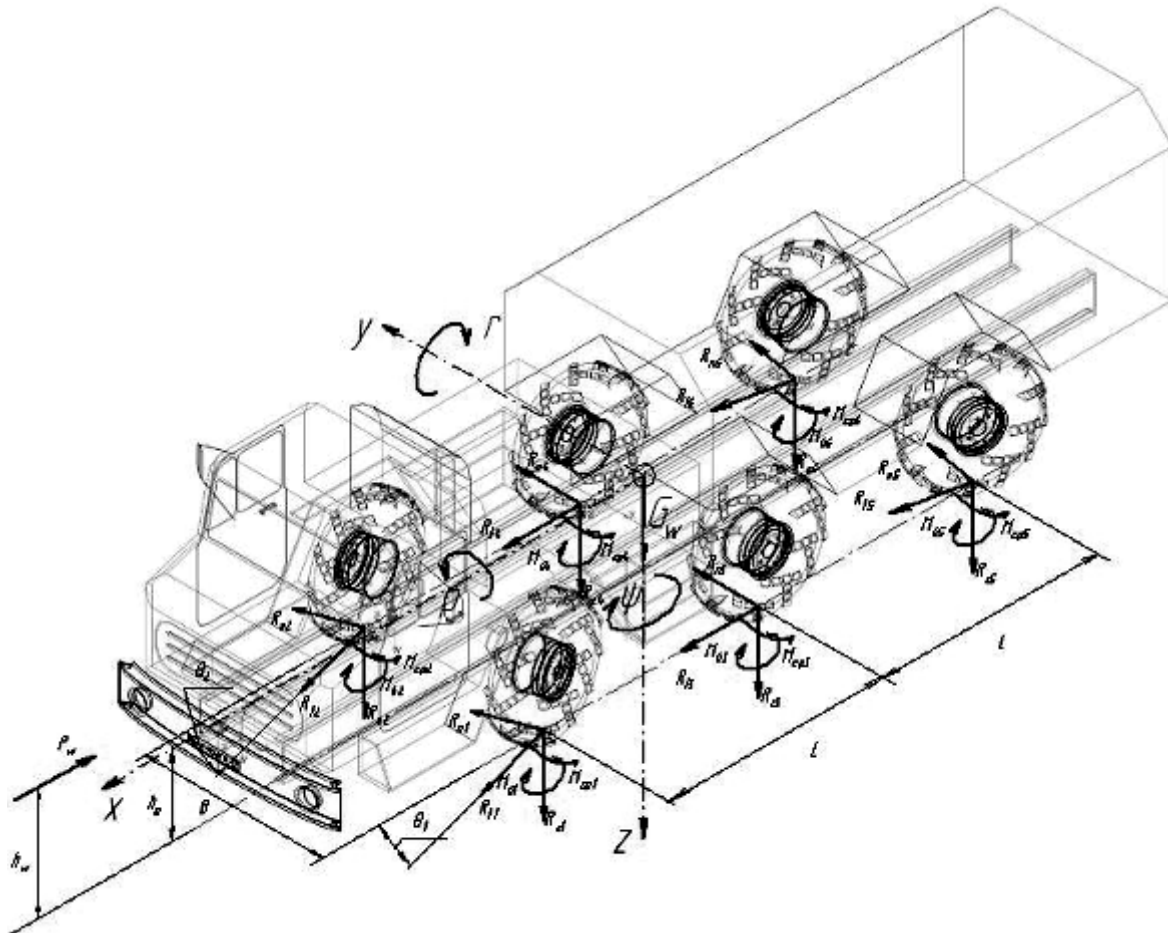


Рис. 1. Расчетная схема трехосного автомобиля и внешние силовые факторы, действующие на него.

Проанализировав характер полученных производных подвески, отметим, что координаты произвольной точки неподдрессоренной массы не являются постоянными, а зависят от текущих значений r , p , z . Получим следующие выражения для x'_j , y'_j , z'_j :

$$\begin{aligned} x'_j &= x'_{j0} + k_j^{rx} \cdot r + k_j^{px} \cdot p + k_j^{zx} \cdot z \\ y'_j &= y'_{j0} - k_j^{ry} \cdot r - k_j^{py} \cdot p - k_j^{zy} \cdot z \\ z'_j &= z'_{j0} + k_j^{rz} \cdot r + k_j^{pz} \cdot p + k_j^{zz} \cdot z \end{aligned} \quad (7)$$

Подставляя 1.1.8 в 1.1.7, получим:

$$\begin{aligned} \dot{x}'_j &= V_x + \dot{r} \cdot (z'_{j0} + k_j^{rz} \cdot r + k_j^{pz} \cdot p + k_j^{zz} \cdot z) - (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) \cdot \\ &\cdot (y'_{j0} - k_j^{ry} \cdot r - k_j^{py} \cdot p - k_j^{zy} \cdot z) + k_j^{zx} \cdot V_z + k_j^{rx} \cdot \dot{r} + k_j^{px} \cdot \dot{p} \\ \dot{y}'_j &= V_y - (k_j^{pp} \cdot \dot{p} - k_j^{zp} \cdot V_z - k_j^{rp} \cdot \dot{r}) \cdot (z'_{j0} + k_j^{rz} \cdot r + k_j^{pz} \cdot p + k_j^{zz} \cdot z) + \\ &+ (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) \cdot (x'_{j0} + k_j^{rx} \cdot r + k_j^{px} \cdot p + k_j^{zx} \cdot z) - k_j^{ry} \cdot \dot{r} - \\ &- k_j^{py} \cdot \dot{p} - k_j^{zy} \cdot V_z \\ \dot{z}'_j &= k_j^{zz} \cdot V_z - \dot{r} \cdot (x'_{j0} + k_j^{rx} \cdot r + k_j^{px} \cdot p + k_j^{zx} \cdot z) + (k_j^{pp} \cdot \dot{p} - k_j^{zp} \cdot V_z - k_j^{rp} \cdot \dot{r}) \cdot \\ &\cdot (y'_{j0} - k_j^{ry} \cdot r - k_j^{py} \cdot p - k_j^{zy} \cdot z) + k_j^{rz} \cdot \dot{r} \end{aligned} \quad (8)$$

Следовательно, кинетическая энергия неподдрессоренной массы:

$$T_j = \frac{1}{2} \cdot \sum \delta m_j \cdot \left(\left(V_x + \dot{r} \cdot (z'_{j0} + k_j^{rz} \cdot r + k_j^{pz} \cdot p + k_j^{zz} \cdot z) - (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) \right)^2 + \left((y'_{j0} - k_j^{ry} \cdot r - k_j^{py} \cdot p - k_j^{zy} \cdot z) + k_j^{zx} \cdot V_z + k_j^{rx} \cdot \dot{r} + k_j^{px} \cdot \dot{p} \right)^2 + \left(V_y - (k_j^{pp} \cdot \dot{p} - k_j^{zp} \cdot V_z - k_j^{rp} \cdot \dot{r}) \cdot (z'_{j0} + k_j^{rz} \cdot r + k_j^{pz} \cdot p + k_j^{zz} \cdot z) + (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) \cdot (x'_{j0} + k_j^{rx} \cdot r + k_j^{px} \cdot p + k_j^{zx} \cdot z) - \left(k_j^{ry} \cdot \dot{r} - k_j^{py} \cdot \dot{p} - k_j^{zy} \cdot V_z \right) \right)^2 + \left(k_j^{zz} \cdot V_z - \dot{r} \cdot (x'_{j0} + k_j^{rx} \cdot r + k_j^{px} \cdot p + k_j^{zx} \cdot z) + (k_j^{pp} \cdot \dot{p} - k_j^{zp} \cdot V_z - k_j^{rp} \cdot \dot{r}) \right)^2 + \left((y'_{j0} - k_j^{ry} \cdot r - k_j^{py} \cdot p - k_j^{zy} \cdot z) + k_j^{rz} \cdot \dot{r} \right)^2 \right) \quad (9)$$

Решение уравнений (4) и (9) относительно каждой из обобщенных координат дает левые части уравнений Лагранжа второго рода для поддрессоренной и неподдрессоренных масс соответственно.

При составлении уравнений движения многомассовой системы, очевидно, необходимо исходить из того, что связь элементов системы однозначно определяется кинематическими либо силовыми факторами. В рассматриваемом случае кинематическая связь задается направляющим аппаратом подвески (математически выражается при помощи коэффициентов кинематических характеристик подвески). Неизвестным фактором является силовое взаимодействие поддрессоренной и неподдрессоренных масс системы. Для определения силового взаимодействия масс системы условно «разрежем» автомобиль на поддрессоренные и неподдрессоренные массы. Очевидно, что границы такого раздела пройдут по элементам подвески (в нашем случае – двухрычажной независимой каждого из колес). Из курса сопротивления материалов известно, что две системы являются эквивалентными при равенстве силовых факторов, действующих на систему, и вызываемых ими перемещений. Таким образом, при разрыве связей необходимо ввести заменяющие их силовые факторы (см. схемы рис. 2 и 3).

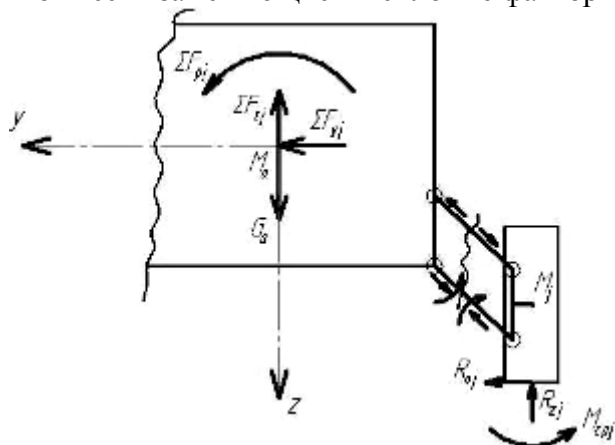


Рис. 2. Силовые факторы, возникающие при разрыве подвески (вид спереди, схематично).

Очевидно, что на поддрессоренную и неподдрессоренную массы при этом будут действовать равные по величине и противоположные по направлению силы (таким образом, при суммировании они взаимно сокращаются, что подтверждает внутренний характер этих сил по отношению к системе). Также логично предположить, что силовые факторы, вводимые при разрыве подвески, будут каким-то образом приложены вдоль ее рычагов (в случае линейных сил) или представлять собой скручивающие и изгибающие моменты, действующие на рычаги подвески. В любом случае величина и направление приложения данных силовых факторов будут зависеть от направляющего аппарата подвески, что не слишком удобно при расчетах ввиду необходимости учета геометрии подвески. Поэтому целесообразно указанные силовые факторы привести к центру поддрессоренных масс – таким образом при составлении

уравнений движения поддресоренной массы каждый из указанных силовых факторов будет главной и единственной силой (моментом), действующим на каждом из линейных (угловых) перемещений системы. Очевидно, что приведенные силы и моменты не являются реакциями в пятне контакта колеса с дорогой по соответствующему направлению в чистом виде, а учитывают влияние каждой реакции через кинематические характеристики подвески, а также инерционной составляющей от движения неподдресоренной массы.

При составлении уравнений движения неподдресоренной массы таким образом необходимо в качестве внешних сил принимать каждую из приведенных сил (моментов), введенных при разрыве подвески, противоположную по направлению действующей на кузов автомобиля, с учетом кинематических характеристик подвески (поскольку приведенные силовые факторы приложены в центре поддресоренной массы).

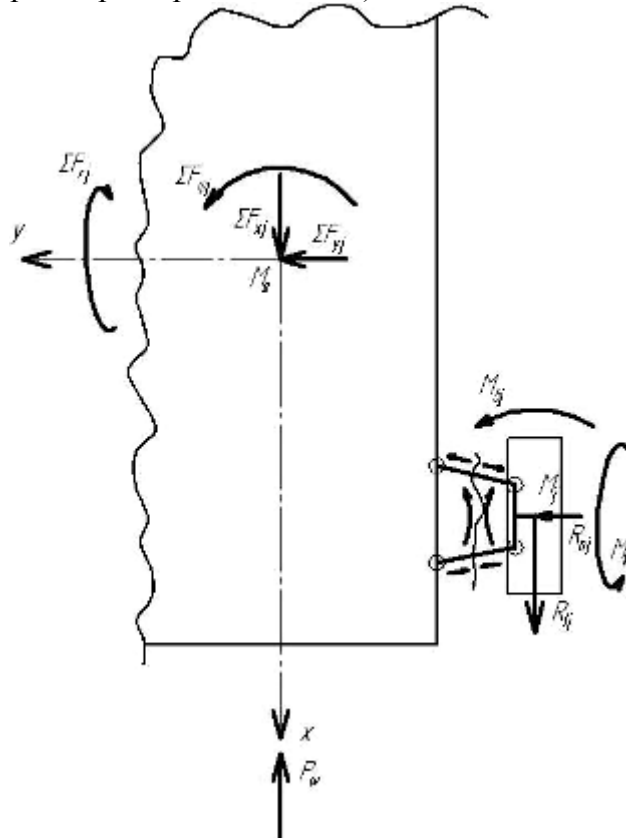


Рис. 3. Силовые факторы, возникающие при разрыве подвески (вид сверху, схематично).

Полная потенциальная энергия системы определяется суммой потенциальных энергий от продольного и поперечного крена и вертикального перемещения поддресоренной массы:

$$U = (c_{y12} \cdot a_{p12}^2 + c_{y34} \cdot a_{p34}^2 + c_{y56} \cdot a_{p56}^2) \cdot p^2 + (c_{y12} \cdot a_{r12}^2 + c_{y56} \cdot a_{r56}^2) \cdot r^2 + (c_{y12} \cdot a_{z12}^2 + c_{y34} \cdot a_{z34}^2 + c_{y56} \cdot a_{z56}^2) \cdot z^2 \quad (10)$$

Поскольку расчетная модель автомобиля не является консервативной системой, то есть сумма кинетической и потенциальной энергий изменяется при движении системы, необходимо определить диссипативную функцию Релея.

Принимая пропорциональность между силой сопротивления амортизатора и скоростью относительного перемещения его поршня и допуская линейную зависимость между последней и обобщенной скоростью \dot{q}_i , определим диссипативную функцию Релея при вертикальном перемещении поддресоренной массы:

$$R_z = (k_{a12}^c \cdot b_{z12}^2 + k_{a34}^c \cdot b_{z34}^2 + k_{a56}^c \cdot b_{z56}^2) \cdot V_z^2 \quad \text{при } V_z > 0 \quad (11.a)$$

$$R_z = (k_{a12}^o \cdot b_{z12}^2 + k_{a34}^o \cdot b_{z34}^2 + k_{a56}^o \cdot b_{z56}^2) \cdot V_z^2 \quad \text{при } V_z < 0 \quad (11.б)$$

Для поперечного крена:

$$R_p = \frac{1}{2} \cdot (k_{a12}^c \cdot b_{p12}^2 + k_{a12}^o \cdot b_{p12}^2 + k_{a34}^c \cdot b_{p34}^2 + k_{a34}^o \cdot b_{p34}^2 + k_{a56}^c \cdot b_{p56}^2 + k_{a56}^o \cdot b_{p56}^2) \cdot \dot{p}^2 \quad (12)$$

Аналогично для продольного крена подрессоренной массы:

$$R_r = (k_{a12}^o \cdot b_{r12}^2 + k_{a56}^c \cdot b_{r56}^2) \cdot \dot{r}^2 \quad \text{при } r > 0 \quad (13.a)$$

$$R_r = (k_{a12}^c \cdot b_{z12}^2 + k_{a56}^o \cdot b_{z56}^2) \cdot \dot{r}^2 \quad \text{при } r < 0 \quad (13.б)$$

Далее определим частные производные потенциальной энергии для подрессоренной и неподдресоренных масс по обобщенным координатам и диссипативной функции по обобщенным скоростям.

Обобщенные силы уравнений Лагранжа определим как отношения работ внешних сил dA_i к соответствующим возможным перемещениям dq_i .

Согласно внешним силам, показанным на рис. 1, и внутренним силам, динамически связывающим подрессоренную и неподдресоренные массы (рис. 2 и 3), обобщенная сила Q_x для подрессоренной массы на возможном перемещении dx составит (с учетом производных подвески):

$$Q_x = \sum F_{xj} - P_w \quad (14.a)$$

Обобщенная сила Q_y на возможном перемещении dy равна:

$$Q_y = \sum F_{yj} \quad (14.б)$$

Для перемещения dz :

$$Q_z = G_a - \sum F_{zj} \quad (14.в)$$

Аналогично для остальных перемещений:

$$Q_p = M_e - \sum F_{pj} \quad (14.г)$$

$$Q_r = \sum F_{rj} \quad (14.д)$$

$$\begin{aligned} Q_\psi = & (R_{n1} + R_{n2}) \cdot L \cdot \cos\theta_{12} - (R_{n5} + R_{n6}) \cdot L \cdot \cos\theta_{56} + (R_{n2} - R_{n1}) \cdot \frac{B}{2} \cdot \sin\theta_{12} + \\ & + (R_{n5} - R_{n6}) \cdot \frac{B}{2} \cdot \sin\theta_{56} + (R_{t1} - R_{t2}) \cdot \frac{B}{2} \cdot \cos\theta_{12} + (R_{t3} - R_{t4}) \cdot \frac{B}{2} + (R_{t5} - R_{t6}) \cdot \frac{B}{2} \cdot \cos\theta_{56} + \\ & + \sum R_{tj} \cdot \frac{B}{2} \cdot \sin\theta_j - \sum F_{\psi j} \end{aligned} \quad (14.e)$$

где: θ_j – угол поворота колеса (равен 0 для колес средней оси, отрицателен для колес задней оси);

P_w – сила аэродинамического сопротивления.

Для неподдресоренной массы:

$$Q_{xj} = R_{tj} \cdot \cos\theta_j - R_{nj} \cdot \sin\theta_j - F_{xj} \quad (15.a)$$

$$Q_{yj} = R_{nj} \cdot \cos\theta_j + R_{tj} \cdot \sin\theta_j - F_{yj} \quad (15.б)$$

$$Q_{zj} = k_j^{zx} \cdot F_{xj} - k_j^{zy} \cdot F_{yj} + k_j^{zz} \cdot F_{zj} - k_j^{zp} \cdot F_{pj} + k_j^{z\psi} \cdot F_{\psi j} - R_{zj} \quad (15.в)$$

$$\begin{aligned} Q_{pj} = & k_j^{px} \cdot F_{xj} - k_j^{py} \cdot F_{yj} + k_j^{pz} \cdot F_{zj} + k_j^{pp} \cdot F_{pj} - k_j^{p\psi} \cdot F_{\psi j} - \\ & - k_{cp} \cdot (k_j^{pp} \cdot p - k_j^{rp} \cdot r - k_j^{zp} \cdot z) \end{aligned} \quad (15.г)$$

$$Q_{rj} = k_j^{rx} \cdot F_{xj} - k_j^{ry} \cdot F_{yj} + k_j^{rz} \cdot F_{zj} - k_j^{rp} \cdot F_{pj} + k_j^{r\psi} \cdot F_{\psi j} - M_{ckj} \quad (15.д)$$

$$Q_{\psi j} = F_{\psi j} - M_{\delta j} \quad (15.e)$$

где: k_{cp} – коэффициент сопротивления развалу,

$k_{cp} \cdot (k_j^{pp} \cdot p - k_j^{rp} \cdot r - k_j^{zp} \cdot z) = k_{cp} \cdot p_j$ – момент сопротивления развалу,

M_{ckj} – момент сопротивления качению j -го колеса,

$M_{\vartheta j}$ – момент сопротивления повороту j -го колеса,

$F_{xj}, F_{yj}, F_{zj}, F_{pj}, F_{rj}, F_{\psi j}$ – силовые факторы, заменяющие связи подвески, приведенные к центру масс кузова.

Запишем уравнения Лагранжа в окончательном виде.

Для поддрессоренной массы:

уравнение движения по обобщенной координате x (q_1):

$$m_0 \cdot \left[\dot{V}_x - \dot{\psi} \cdot V_y + \dot{r} \cdot V_z - (\dot{\psi}^2 + \dot{r}^2) \cdot x_0 + (\dot{r} \cdot \dot{p} - \dot{\psi}) \cdot y_0 + \right. \\ \left. + (\dot{r} + \dot{\psi} \cdot \dot{p}) \cdot z_0 \right] = \sum F_{xj} - P_w \quad (16)$$

(потенциальная энергия и диссипативная функция на данном перемещении равны нулю).

Для неподдрессоренной массы:

уравнение движения по обобщенной координате x (q_1)

$$\left(\begin{aligned} & \dot{V}_x + \ddot{r} \cdot z'_{0j} + k_j^{rz} \cdot \ddot{r} \cdot r + k_j^{rz} \cdot \dot{r}^2 + k_j^{pz} \cdot \ddot{r} \cdot p + k_j^{pz} \cdot \dot{r} \cdot \dot{p} + k_j^{zz} \cdot \ddot{r} \cdot z + \\ & + k_j^{zz} \cdot \dot{r} \cdot V_z - \ddot{\psi} \cdot y'_{0j} + k_j^{ry} \cdot \ddot{\psi} \cdot r + k_j^{ry} \cdot \dot{\psi} \cdot \dot{r} + k_j^{py} \cdot \ddot{\psi} \cdot p + \\ & + k_j^{zy} \cdot \ddot{\psi} \cdot z - k_j^{z\psi} \cdot V_z \cdot y'_{0j} + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{V}_z \cdot r + \\ & + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{py} \cdot \dot{V}_z \cdot p + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{py} \cdot V_z \cdot \dot{p} + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{zy} \cdot \dot{V}_z \cdot z + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{zy} \cdot V_z^2 + \\ & + k_j^{p\psi} \cdot \ddot{p} \cdot y'_{0j} - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \ddot{p} \cdot r - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{p} \cdot \dot{r} - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{p} \cdot p - \\ & - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{p}^2 - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{zy} \cdot \ddot{p} \cdot z - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{zy} \cdot \dot{p} \cdot V_z + k_j^{r\psi} \cdot \ddot{r} \cdot y'_{0j} - \\ & - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \ddot{r} \cdot r - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{r}^2 - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{py} \cdot \ddot{r} \cdot p - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{py} \cdot \dot{r} \cdot \dot{p} - \\ & - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{zy} \cdot \ddot{r} \cdot z - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{zy} \cdot \dot{r} \cdot V_z + k_j^{zx} \cdot \dot{V}_z + k_j^{rx} \cdot \ddot{r} + k_j^{px} \cdot \ddot{p} \end{aligned} \right) - \\ - m_j \cdot \left(\begin{aligned} & V_y + k_j^{zp} \cdot V_z \cdot z'_{0j} + k_j^{zp} \cdot k_j^{rz} \cdot V_z \cdot r + \\ & + k_j^{zp} \cdot k_j^{pz} \cdot V_z \cdot p + k_j^{zp} \cdot k_j^{zz} \cdot V_z \cdot z - k_j^{pp} \cdot z'_{0j} \cdot \dot{p} - k_j^{pp} \cdot k_j^{rz} \cdot \dot{p} \cdot r - k_j^{pp} \cdot k_j^{pz} \cdot \dot{p} \cdot p - \\ & - k_j^{pp} \cdot k_j^{zz} \cdot \dot{p} \cdot z + k_j^{rp} \cdot z'_{0j} \cdot \dot{r} + k_j^{rp} \cdot k_j^{rz} \cdot \dot{r} \cdot r + k_j^{rp} \cdot k_j^{pz} \cdot \dot{r} \cdot p + k_j^{rp} \cdot k_j^{zz} \cdot \dot{r} \cdot z + \\ & + \dot{\psi} \cdot x'_{0j} + k_j^{rx} \cdot \dot{\psi} \cdot r + k_j^{px} \cdot \dot{\psi} \cdot p + k_j^{zx} \cdot \dot{\psi} \cdot z + k_j^{z\psi} \cdot V_z \cdot x'_{0j} + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{rx} \cdot V_z \cdot r + \\ & + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{px} \cdot V_z \cdot p + k_j^{z\psi} \cdot k_j^{zx} \cdot V_z \cdot z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} \cdot x'_{0j} - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{rx} \cdot \dot{p} \cdot r - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{px} \cdot \dot{p} \cdot p - \\ & - k_j^{p\psi} \cdot k_j^{zx} \cdot \dot{p} \cdot z - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r} \cdot x'_{0j} - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{rx} \cdot \dot{r} \cdot r - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{px} \cdot \dot{r} \cdot p - k_j^{r\psi} \cdot k_j^{zx} \cdot \dot{r} \cdot z \end{aligned} \right) \cdot \dot{r} = \\ \cdot (\dot{\psi} + k_j^{z\psi} \cdot V_z - k_j^{p\psi} \cdot \dot{p} - k_j^{r\psi} \cdot \dot{r}) + \\ + m_j \cdot \left(\begin{aligned} & k_j^{zz} \cdot V_z - \dot{r} \cdot x'_{0j} - k_j^{rx} \cdot \dot{r} \cdot r - k_j^{px} \cdot \dot{r} \cdot p - k_j^{zx} \cdot \dot{r} \cdot z - \\ & - k_j^{zp} \cdot V_z \cdot y'_{0j} + k_j^{zp} \cdot k_j^{ry} \cdot V_z \cdot r + k_j^{zp} \cdot k_j^{py} \cdot V_z \cdot p + k_j^{zp} \cdot k_j^{zy} \cdot V_z \cdot z - \\ & - k_j^{rp} \cdot \dot{r} \cdot y'_{0j} + k_j^{rp} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{r} \cdot r + k_j^{rp} \cdot k_j^{py} \cdot \dot{r} \cdot p + k_j^{rp} \cdot k_j^{zy} \cdot \dot{r} \cdot z + k_j^{pp} \cdot \dot{p} \cdot y'_{0j} - \\ & - k_j^{pp} \cdot k_j^{ry} \cdot \dot{p} \cdot r - k_j^{pp} \cdot k_j^{py} \cdot \dot{p} \cdot p - k_j^{pp} \cdot k_j^{zy} \cdot \dot{p} \cdot z + k_j^{rz} \cdot \dot{r} \end{aligned} \right) \cdot \dot{r} = \\ = R_{\theta j} \cdot \cos \theta_j - R_{\psi j} \cdot \sin \theta_j - F_{xj}$$

Таким образом, мы получаем систему, состоящую из шести уравнений движения для каждой из масс (уравнения 16 для поддрессоренной массы и группа уравнений 17 для каждой из неподдрессоренных масс J). Совместное решение уравнений этой системы представляет собой математическую модель движения автомобиля.

Выводы

Получена универсальная многомассовая система уравнений движения автомобиля, в которой математическое описание конструкции направляющего аппарата подвески заменено передаточной функцией – кинематической характеристикой подвески. Представлен способ вычисления инерционных характеристик отдельных масс в общей координатной системе.

Приложение 1

Обозначения и индексация переменных:

I_x, I_y, I_z – моменты инерции в первоначальной системе координат;

$I_{x'}, I_{y'}, I_{z'}$ – моменты инерции в новой системе координат;

x', y', z' – соответствующие смещения осей новой системы координат относительно первоначальной;

P_{xy}, P_{yz}, P_{xz} – произведения инерции в первоначальной системе координат;

$P_{x'y'}, P_{y'z'}, P_{x'z'}$ – произведения инерции в новой системе координат;

T – кинетическая энергия системы;

U – потенциальная энергия системы;

R – диссипативная функция Релея;

Q_i – обобщенная сила;

q_i – обобщенная координата;

\dot{q}_i – обобщенная скорость;

$I_{x_0}, I_{y_0}, I_{z_0}$ и $P_{xy_0}, P_{xz_0}, P_{yz_0}$ – моменты инерции и произведения инерции подрессоренной массы относительно осей x, y, z ;

x_0, y_0, z_0 – координаты центра подрессоренной массы;

$V_x, V_y, V_z, \dot{\rho}, \dot{r}, \dot{\psi}$ – линейные и угловые скорости по соответствующим осям координат;

q_i – возможное перемещение подрессоренной массы;

q'_i – возможное перемещение неподрессоренной массы;

j – номер неподрессоренной массы;

P_w – сила аэродинамического сопротивления;

R_{ij}, R_{nj}, R_{zj} – продольная (боковая, вертикальная) реакция j -го колеса;

F_{xj} – эквивалентный силовой фактор, вводимый при разрыве подвески, действующий в направлении соответствующей оси;

G_a – вес автомобиля;

M_a – обозначение центра масс автомобиля;

M_{kj} – крутящий момент j -го колеса;

$M_{\delta j}$ – момент сопротивления повороту j -го колеса;

M_{cpj} – момент сопротивления развалу j -го колеса.

Параметрическая унификация конструктивных параметров автомобиля при его конструировании и производстве

к.ф.-м.н., доц. Гадельшин Т.К., Гадельшин Д.Т.
МГТУ «МАМИ»

Введение

За более чем вековую историю развития автомобилизации мы можем наблюдать, что автомобили все больше и больше влияют на различные стороны жизни и деятельности лю-