

Первый закон Ньютона – если материальное тело не испытывает воздействия других тел и полей то оно движется равномерно и прямолинейно, или покоится, т.е. движется по инерции системой отсчета в которых выполняется первый закон Ньютона называется иррациональными системами отсчета (ИСО). Всякая система отсчета движущихся относительно ИСО, так же являются ИСО.

Первый закон Ньютона: Всякое тело сохраняет состояние относительного покоя или равномерного прямолинейного движения до тех пор, пока внешнее воздействие не изменит этого состояния.

Первый закон позволяет считать комбинацию действующих сил динамически эквивалентной их отсутствию, т.е. их сумма равна нулю. Поэтому математически закон выражается уравнением:

$$\sum_{i=1}^n \vec{F}_i = \vec{R} = 0$$

Согласно этому закону силы не являются первопричиной движения. И в отсутствии сил тела движутся. Это инерциальное движение тела.

Инерция: Свойство материального тела сохранять в отсутствии сил состояние покоя или равномерного и прямолинейного движения. Инерция тел проявляется также в том, что изменение движения тела под действием сил происходит не мгновенно, а протекает во времени.

8. Третий закон Ньютона – воздействия тел друга на друга носит характер взаимодействия.

Силы взаимодействия двух материальных точек равны по величине, противоположны по направлению и линии действия их направлены вдоль прямой соединяющей эти точки.

$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$$

3 закон Ньютона

Виды сил в механике.

Все силы, встречающиеся в природе обусловлены существованием четырех типов фундаментальными взаимодействиями:

- 1) Гравитационными (солнце и земля, большие расстояния).
- 2) Электромagnetными (радиус действия бесконечен)
- 3) Сильными ($r \sim 10^{-15}$)
- 4) Слабыми ($r \sim 10^{-17}$)

Сильные и слабые взаимодействия - это слабые взаимодействия которые обуславливают нестабильность микрочастиц (элементарных частиц), взаимное превращение, распад.

25. Момент импульса замкнутой системы остается неизменным. Этот закон обусловлен изотропией пространства, то есть одинаковостью свойств пространства по всем направлениям. Движение в поле центральных сил: $F = f(r) \cdot \vec{r}/r$

$$F = G \cdot M \cdot m \cdot \vec{r} / r^2$$

Момент центральной силы равен нулю, значит $L = \text{const}$, что свидетельствует о том, что движение материальной точки в поле центральных сил происходит в одной плоскости. Материальная точка движущаяся в поле центральных сил представляет собой: $W_k + W_n = E$

$$E = (m \cdot v^2) / 2 - G \cdot (M \cdot m) / r$$

Если $E < 0$ – эллипс.
Если $E = 0$ – парабола.
Если $E > 0$ – гипербола.

13. Закон сохранения импульса.

Рассмотрим систему, состоящую из n -материальных точек. И запишем для каждой точки 2 закон Ньютона ($d\vec{p}/dt = \sum \vec{F}$):

$$d\vec{p}_1/dt = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{13} + \dots + \vec{F}_{1n} + \vec{F}_1$$

где \vec{F}_1 – внешние силы, \vec{F}_i – внутренние силы.

$$d\vec{p}_2/dt = \vec{F}_{21} + \vec{F}_{23} + \dots + \vec{F}_{2n} + \vec{F}_2$$

$$d\vec{p}_n/dt = \vec{F}_{n1} + \vec{F}_{n2} + \dots + \vec{F}_{n,n-1} + \vec{F}_n$$

$$(d/dt) \sum \vec{p}_i = (\vec{F}_{12} + \vec{F}_{21}) + (\vec{F}_{13} + \vec{F}_{31}) + \dots + (\vec{F}_{1n} + \vec{F}_{n1}) + \sum \vec{F}$$

Согласно третьему закону Ньютона ($\vec{F}_{ik} = -\vec{F}_{ki}$), сумма всех внутренних сил равна нулю. С учетом этого можно записать

$$(d/dt) \sum \vec{p}_i = \sum \vec{F}_i$$

$$\sum \vec{p}_i = p, \quad dp/dt = \sum \vec{F}_i$$

Производная от импульса систем по времени равна геометрической сумме внешних сил действующих на систему. Для замкнутой системы $\sum \vec{F}_i = 0$, отсюда следует, что $p = \text{const}$ (для замкнутой системы импульс постоянен). Формулировка закона сохранения импульса: Полный импульс замкнутой системы остается неизменным, какие бы движения не происходили внутри этой системы. В основе этого закона лежит однородность пространства, то есть одинаковых свойств пространства во всех точках.

51. Резкое возрастание амплитуды вынужд колебл при приближ частоты вынужд силы к частоте собственных колебаний ($\alpha \ll \omega_0$) наз. **резонансом**.

$$B_{\text{рез}} = \frac{F_0}{2\alpha\omega_0 m}, \Omega = \omega_0$$

под действ статич силы равной F_0

$$F = kA = m\omega_0^2 A, A = \frac{F_0}{m\omega_0^2}$$

$$\frac{B_{\text{рез}}}{A} = \frac{\omega_0}{2\alpha} = Q$$

Q – добротность, величина, показывающая во сколько раз амплитуда вынужд колебаний в момент резонанса больше смещения системы из положения равновесия под действием вынуждающей силы.

$$Q = \frac{\pi}{\delta}$$

Резонансные кривые:

Если $\omega \rightarrow 0$, $\omega_{\text{рез}}$ и B рез достигают одного и того же, отличного от нуля, предельного значения X_0/ω_0^2 , которое наз статистическим отклонением. Если $\omega \rightarrow \infty$, то все кривые асимптотически стремятся к нулю. Приведенная совокупность кривых наз **резонансными кривыми**.

50. Вынужденные колебания

В.к. происходят под действием вынуждающей силы – силы, изменяющейся по гармоническому 3-ну.

$$F_{\text{вын}} = F_0 \cos \Omega t$$

Диф. у-е вынужденных колебаний и его решение:

$$\ddot{x} + 2\alpha\dot{x} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos \Omega t$$

$$x = B \cos(\Omega t + \beta)$$

B – амплитуда вынужденных колебаний; $(\Omega - \beta)$ – фаза.

$$B = \frac{F_0}{m \sqrt{(\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\alpha^2 \Omega^2}}, \alpha = \frac{r}{2m}$$

$\Omega_{\text{рез}} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\alpha^2}$

Резкое возрастание амплитуды вынужд колебл при приближ частоты вынужд силы к частоте собственных колебаний ($\alpha \ll \omega_0$) наз. **резонансом**.

$$B_{\text{рез}} = \frac{F_0}{2\alpha\omega_0 m}, \Omega = \omega_0$$

Смещение колебл.

точки под действ статич силы равной F_0

$$F = kA = m\omega_0^2 A, A = \frac{F_0}{m\omega_0^2}$$

14. Центр масс системы и закон его движения.

В механике используют при рассмотрении какой-либо системы такое понятие как центр масс. Центр масс (центр инерции) – точка характеризующая распределение массы системы (с). Положение точки определяется радиусом вектора. Радиус вектора:

$$\vec{r}_c = (m_1 \cdot \vec{r}_1 + m_2 \cdot \vec{r}_2 + \dots + m_n \cdot \vec{r}_n) / (m_1 + m_2 + \dots + m_n) = (1/m) \sum m_i \cdot \vec{r}_i$$

– положение центр масс системы.

В однородном поле силы тяжести центр масс совпадает с центром тяжести. Скорость движения центр масс:

$$\vec{V}_c = d\vec{r}_c/dt = (1/m) \sum m_i \cdot d\vec{r}_i/dt = (1/m) \sum m_i \cdot \vec{V}_i = (1/m) \sum \vec{p}_i = \vec{p}/m, \quad \vec{p} = m \cdot \vec{V}_c$$

Импульс системы равен произведению ее массы на скорость движения ее центра массы (центра инерции).

$$d/dt \sum m_i \cdot \vec{V}_i = \sum \vec{F} = d/dt (m \cdot \vec{V}_c) = \sum \vec{F}_i$$

Если система замкнутая ($\sum \vec{F}_{\text{вн}} = 0$), то $(d\vec{V}_c/dt) = 0$, отсюда следует, что $\vec{V}_c = \text{const}$. Центр масс замкнутой системы движется по инерции как материальная точка, в которой сосредоточена вся масса замкнутой системы, то есть если система замкнутая, то центр масс движется равномерно и прямолинейно, либо покоится. Система отсчета, относительно которой центр масс покоится, называется системой центра масс. Эта система инерциальна. Система отсчета связанная с измерительными приборами. называется лабоавотной системой.

21. Имеется система из n – материальных точек на которые действуют консервативные и неконсервативные силы. Работа консервативных сил равна убыли консервативной энергии

$$A_{12} = W_{n1} - W_{n2}$$

Работа не консервативных сил $A = A_{12} + A_{12}^* = W_{n1} - W_{n2} + A_{12}^* = W_{k2} - W_{k1}$

$$A_{12}^* = (W_{k2} + W_{n2}) - (W_{k1} - W_{n1}) = E_2 - E_1$$

Закон сохранения механической энергии:

Работа неконсервативных сил идет на приращение полной энергии. Полная энергия – это сумма кинетической и потенциальной энергий, которая представляет собой полную механическую энергию системы, если неконсервативные силы отсутствуют, то $A = E_2 - E_1 = 0$, тогда $E = \text{const}$, то полная механическая энергия остается постоянной.


Общий физический закон сохранения и превращения энергии: Энергия при физических и химических процессах переходит от одного тела к другому, она не при кахит процессах не исчезает и не создается вновь. Движение материи может менять свою форму, но величина инерции при всех изменениях остается неизменной. Этот закон является фундаментальным. Если в замкнутую систему поставить в любые два момента времени, то начиная с этих моментов все процессы будут происходить одинаково.

16. Все силы, встречающиеся в механике, принято разделять на консервативные и неконсервативные. Сила, действующая на материальную точку, называется консервативной (потенциальной), если работа этой силы зависит только от начального и конечного положений точки. Работа консервативной силы не зависит ни от вида траектории, ни от закона движения материальной точки по траектории: $A_{1a2} = A_{1b2} = A_{12}$.

Изменение направления движения точки вдоль малого участка на противоположное вызывает изменение знака элементарной работы $dA = \vec{F}d\vec{r}$, следовательно, $A_{2b1} = -A_{b2}$. Поэтому работа консервативной силы вдоль замкнутой траектории $1a2b1$ равна нулю:

$$A_{1a2b1} = A_{1a2} + A_{2b1} = A_{1a2} - A_{1b2} = 0$$

Точки 1и 2, а также участки замкнутой траектории 1a2 и 2b1 можно выбирать совершенно произвольно. Таким образом, работа консервативной силы по произвольной замкнутой траектории S точки ее приложения равна нулю:



$$\oint_L \vec{F} d\vec{r} = 0 \quad \text{или} \quad \oint_L \vec{F} d\vec{r} = 0 \quad \text{В}$$

этой формуле кружок на знаке интеграла показывает, что интегрирование производится по замкнутой траектории. Часто замкнутую траекторию S называют замкнутым контуром S (рис. 3). Обычно задаются направлением обхода контура S по ходу часовой стрелки. Направление элементарного вектора перемещения $d\vec{S} = d\vec{r}$ совпадает с направлением обхода контура S. Значит, циркуляция вектора F по замкнутому контуру S равна нулю. Следует отметить, что силы тяготения и упругости являются консервативными, а силы трения неконсервативными. В самом деле, поскольку сила трения направлена в сторону, противоположную перемещению или скорости, то работа сил трения по замкнутому пути всегда отрицательна и, следовательно, не равна нулю. Потенциальная энергия – это область пространства, внутри которой в каждой точке задан вектор силы. Постоянное поле (поле не зависящее от времени) является потенциальным, т.е. работа совершаемая силами поля при движении поля по замкнутому пути. Если на материальную точку действует консервативная сила, то можно ввести скалярную функцию координат точки $W_A(\vec{r})$, называемой потенциальной энергией.

$$W_A(\vec{r}) = -A_{0i} + C = A_{10} + C,$$

где C – производная постоянная (начало отсчета). $W_n = m \cdot g \cdot h$, $A_{0i} = -A_{10}$, $W_n = m \cdot g \cdot h + C$

Потенциальная энергия определяется с точностью до начала отсчета: $A_{12} = W_{n1} + W_{n2}$ Работа консервативных сил равна убыли потенциальной энергии.

40. Колебания – называются процессы проходящие с повторяемостью. Свободные гармонические колебания происходящие в системе после того как она была выведена из положения равновесия и предоставлена самой себе. Эти колебания возникают под действием возрастающей силы упругости или квазе упругой , т.е. силе подчиняющийся закону Гука: $F = -kx$ Дифференциальное уравнение гармоническими колебаниями и его решение $2 \text{ закон Ньютона } F = -kx = ma \quad ma = -kx$ $ma + kx = 0; \quad a = d^2x/dt^2 = -\ddot{x}; \quad \ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$ $m\ddot{x} + kx = 0; \quad x'' + km/m = 0; \quad \ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$ $x = A \cos(\omega_0 t + \theta) = x = A \sin(\omega_0 t + \theta)$ где A - амплитуда колебаний, т. е. наибольшее отклонение колеблющегося груза от положения равновесия; оно задается начальными условиями при однократном приложении силы.

49. Затухающие колебания: Если на колеблющуюся систему действует сила трения, то энергия колебаний рассеивается и колебание затухает. $F_{\text{тр}} = -rV$. $-a > \omega_0$ $x = A(e^{-(a/t)})$ не периодические колебания $a = r/2m$ $-a < \omega_0$ $x = A(e^{-(a/t)}) \cos(\omega t + \theta)$ где ω циклическая частота затухания $T = (2\pi)/\sqrt{(\omega_0^2 - a^2)}$ - период затухающих колебаний. **Диф. у-е затухающего колебания:** $\ddot{x} + 2\alpha\dot{x} + \omega_0^2 x = 0, \alpha = \frac{r}{2m}$ $\tau = 1/\alpha$ - время релаксации (время жизни) время за которое амплитуда колебаний уменьшится в e раз. Для характеристики затуханий вводят понятия $Q = \pi/\delta = \omega/2\alpha$ **Логарифмический декремент затухания:** Л.д.з.- нат логарифм отношения отклонения системы в момент времени t и $(t+T)$. $\delta = \ln \frac{x(t)}{x(t+T)} = \ln \frac{A_0 e^{-a(t)}}{A_0 e^{-a(t+T)}} = aT = \frac{2\pi\alpha}{\omega_0^2 - \alpha^2} = \frac{2\pi\alpha}{\omega}$ Величина обратная дельта, показывает **число колебаний**, совершенных за время жизни (релаксации). $\frac{1}{\delta} = \frac{1}{aT} = \frac{\tau}{T} = N$

22. Неупругое соударение. Кинетическая энергия частично или полностью переходит во внутреннюю энергию, после соударения тела движутся с одинаковой скоростью: $m_1 V_1 + m_2 V_2 = (m_1 + m_2) V$ $V = \frac{m_1 V_1 + m_2 V_2}{m_1 + m_2}$ Упругий удар. До и после соударения тела движутся раздельными, и выполняется закон сохранения импульса и энергии: $m_1 V_1 + m_2 V_2 = m_1 U_1 + m_2 U_2$ $m_1 V_1 + m_2 V_2 = m_1 U_1 + m_2 U_2$ $U_1 = \frac{2 m_1 V_1 + (m_1 - m_2) V_2}{m_1 + m_2}$ $U_2 = \frac{2 m_2 V_2 + (m_2 - m_1) V_1}{m_1 + m_2}$

23. Закон сохранения момента импульса. Момент силы и момент импульса относительно неподвижной точки и неподвижной оси. $M = [F, r]; M = F \cdot r \cdot \sin \alpha$ Момент силы F относительно не подвижной точки O - называется физическая величина определяемого векторным произведением радиуса вектора R проведенного из т. O в точку приложения силы на силу F . M - псевдо вектор. Его направление совпадает с направлением поступательного движения вектора вращением его от R к кратчайшему пути. Модуль момента силы равно $F \cdot \sin \alpha = F \cdot r$, где $r = F \cdot \sin \alpha$ плечо силы кратчайшее расстояние действия силы до т. O . Момент нескольких сил относительно точки наз. Геометрическая сумма моментов этих сил относительно этой точки $M = \sum M_i; M = \sum [F_i, r_i]$ Рассмотрим пары сил . Две равные параллельные силы, направленные в противоположные стороны. $[F_1, r_1] + [F_2, r_2] = ([F_1, r_1] + [F_2, r_2])$ Момент пары сил равен моменту одной пары сил относительно другой. Если равные и противоположно направленные, действующие вдоль одной и той же прямой, то момент этих сил равен нулю $F_1 = F_2; F_1 \leftarrow F_2$ Моментом силы относительно неподвижной оси называется проекция на эту ось этой силы определенного для любой точки оси. Значение M_z не зависит от выбора положения точки O на оси Z .

41. Колебания при которых величина изменяется по закону изменения синуса или косинуса наз. гармоническими колебаниями . $x = A \cos(\omega_0 t + \theta)$ A -амплитуда ω_0 - циклическая круговая частота колебания она = числу колебаний совершаемых за время 2π секунд. Наименьший промежуток времени через который повторяется состояние системы наз. периодом колебаний. $\omega_0: (\omega_0 t + T) + \theta = \omega_0 t + \theta + 2\pi$; $\omega_0 = 2\pi/T_0 = 2\pi\nu$ $\nu = 1/T$ - количество колебаний совершаемых в единицу времени. **42.** $x = A \cos(\omega_0 t + \theta)$ $V = dx/dt = \dot{x} = -A\omega_0 \sin(\omega_0 t + \theta)$ $a = dV/dt = d^2x/dt^2 = \ddot{x} = -A\omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \theta) = -\omega_0^2 x$ $W_n = (kA^2/2) \cos^2(\omega_0 t + \theta)$ $W_k = (m\omega_0^2 A^2/2) \sin^2(\omega_0 t + \theta) = (kA^2/2) \sin^2(\omega_0 t + \theta)$ $E = W_n + W_k$

20. Кинетическая энергия. Напишем уравнение движения материальной точки (частицы) массы m , движущейся под действием сил, результирующих которых равна $\vec{F} = m d\vec{V}/dt = \vec{F}$ Умножим $d\vec{r} = \vec{V} dt$ скалярно правую и левую часть этого равенства на элементарное перемещение точки , тогда $m(d\vec{V}/dt) \vec{V} dt = \vec{F} d\vec{r}$ (1) Так как $\vec{V} \vec{V} = V^2$, то легко показать, что $\vec{V} d\vec{V}/dt = d(V^2/2)/dt$. Используя последнее равенство и то обстоятельство, что масса материальной точки постоянная величина, преобразуем (1) к виду $d(mV^2/2)/dt = \vec{F} d\vec{r}$

Принтегрировав части этого равенства вдоль траектории частицы от точки 1 до точки 2, имеем: Согласно определению первообразной и формуле для работы переменной силы, получим соотношение: $m(V_2^2 - V_1^2)/2 = A_{12}$. Величина $W_K = mV^2/2 = p^2/2m$ (2) называется кинетической энергией материальной точки. Таким образом мы приходим к формуле $A_{12} = W_{K2} - W_{K1}$, (3) из которой следует, что работа результирующей всех сил, действующих на материальную точку, расходуется на приращение кинетической энергии этой частицы. Полученный результат без труда обобщается на случай произвольной системы материальных точек. Кинетической энергией системы называется сумма кинетических энергий материальных точек, из которых эта система состоит или на которые ее можно мысленно разделить: $W_K = \sum_{i=1}^n m_i V_i^2/2$

Напишем соотношение (3) для каждой материальной точки системы, а затем все такие соотношения сложим. В результате снова получим формулу, аналогичную (3), но для системы материальных точек. $A_{12} = W_{K2} - W_{K1}$, (4) где W_{K1} и W_{K2} - кинетические энергии системы, а под A_{12} необходимо понимать сумму работ всех сил, действующих на материальные точки системы. Таким образом мы доказали теорему (4): работа всех сил, действующих на систему материальных точек, равна приращению кинетической энергии этой системы.

24. Уравнение моментов для материальной точки для относительно неподвижной точки. $L = [F, r]$ $dL/dt = [F \cdot dp/dt] + [(dr/dt) \cdot p] = [F \cdot (dp/dt)] = [F] \cdot r = M$; для одной материальной точки; $\vec{a} = \vec{a} = m F = m \vec{a} = dp/dt$ $M = dL/dt$ - для одной материальной точки $dL/dt = \sum dL_i/dt = \sum M_i$ $dL/dt = M_{\text{внеш}} + \sum M_k$ $dL/dt = M_{\text{внеш}} + \sum M_k$ - для системы мат.точек $dL/dt = 0, L = \text{const}$

31. Работа и мощность при вращательном движении. $dA = F \cdot d\vec{r} = F_{\tau} |dr| = F_{\tau} r \cdot d\varphi = Md\varphi$ $dA = Md\varphi$ $\rho = dA/dt = M(d\varphi/dt) = M\omega$

43. Сложение гармонических колебаний одинаковой частоты и одинакового направления: $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos(\varphi_1 + \varphi_2)}$ $tg \varphi = \frac{A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2}{A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2}$ При сложении колебаний с разными, но близкими частотами возникает биение-периодическое изменение амплитуды величины результирующего колебания. $T = 2\pi/(\omega_2 - \omega_1)$

47. Физический маятник – твердое тело способное под действием силы тяжести колебаться вокруг неподвижной оси, не проходящей через центр инерции. $M = mg l \sin \varphi - mg l \cos \varphi$ $M = J \varepsilon = J \varphi'' = -mg l \varphi$ $\varphi'' \neq (mg l \varphi)/M = 0$ $\omega^2 = (mg l)/J$ $l = J/ml$ - где провиденная длина физического маятника $T = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mg l}}$, $\omega_0 = \sqrt{\frac{mg l}{J}}$, $l = \frac{J}{ml}$

длина такого математического маятника совпадает с периодом колебаний данного физического маятника. Периоды колебаний относительно оси O и O' совпадают. **3. Пружинный маятник** – это система, состоящая из тела массой M , прикрепленного к свободному концу невесомой пружины. Система совершает колебания под действием упругих сил. $T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$, $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$

28. Момент инерции тела относительно оси вращения. – сумма произведений масс материальных точек из которых состоит тело на квадрат их расстояния до оси вращения в случае непрерывного распределения масс то $J_z = \int_m r^2 dm = \int_V r^2 \rho dV$ $dm = \rho dV$ Рассчитаем момент вращения однородного цилиндра: $J_z = 2\pi \rho \int_0^R \int_0^L r^3 dr = \pi \rho h R^4/2 = mR^2/2$ $m = \pi \rho R^2 h$ -масса цилиндра $J(\text{диска}) = mR^2/2$ $J(\text{обод}) = mR^2$ $J(\text{стержня}) = (1/12) m l^2$ $J(\text{шар}) = (2/5) m R^2$ Теорема Штейнера: В момент инерции тела относительно любой его оси равен моменту инерции этого тела относительно параллельной ей оси проходящей через центр инерции плюс произведение массы тела на квадрат расстояния между осями. $J = J_0 + ma^2$

27. Определим момент импульса относительно точки O , лежащей на оси OZ , полагая $\vec{r}_i = \vec{OO}_i + \vec{r}_{Li}$, где O_i – центр окружности, по которой движется i -я материальная точка твердого тела, тогда $\vec{L} = \sum_{i=1}^n \vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i = \sum_{i=1}^n \vec{OO}_i \times m_i \vec{v}_i + \sum_{i=1}^n \vec{r}_{Li} \times m_i \vec{v}_i$ Первое слагаемое перпендикулярно оси OZ , а второе параллельно, так как $\vec{r}_{Li} \times (m_i \vec{\omega} \times \vec{r}_{Li}) = m_i \vec{r}_{Li}^2 \vec{\omega}$.

Таким образом $L_z = \sum_{i=1}^n m_i r_{Li}^2 \omega$ или $L_z = J_z \omega$, (7) где величина $J_z = \sum_{i=1}^n m_i r_{Li}^2$ (8) называется моментом инерции тела относительно оси Z . Тогда уравнение динамики тела, вращающегося 7 $J_z d\omega/dt = M_{\text{внеш}}$ или $J_z \varepsilon = M_{\text{внеш}}$ $M_{\text{внеш}} = (9)$



46. Математический маятник – матер точка, подвешенная на невесомой, нерастяжимой нити или стержне, колеблющаяся под действием силы тяжести. $F_{\tau} = mg \sin \varphi = -mg \varphi = -mg(x/l) = -kx$ Для малых колебаний $\sin \varphi \approx \varphi$ $\omega^2 = mg/l$ $T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$, $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$ Период колебаний не зависит не от его массы не от амплитуды колебаний.

44. Сложение гармонических колебаний одинакового направления с близкими частотами: $X_1 = A \cos \omega t$ $X_2 = A \cos[(\omega + \Delta\omega)t] \quad \Delta\omega \ll \omega$ $X = 2A \cos[\Delta\omega t/2] \cos \omega t$ $2A \cos[\Delta\omega t/2]$ - амплитуда

45. Сложение взаимно перпендикулярных колебаний: $x = A \cos(\omega_1 t + \varphi), y = B \cos(\omega_2 t + \varphi)$ $\frac{x}{A} = \cos(\omega_1 t + \varphi), \frac{y}{B} = \cos(\omega_2 t + \varphi)$ $\frac{x}{A} = \frac{y}{B}, y = \frac{B}{A} x$ Или $x = A \cos(\omega_1 t), y = B \sin(\omega_2 t)$ $x = \cos(\omega_1 t), \frac{y}{B} = \sin(\omega_2 t)$ $\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} = 1$ -эллипс Сложные петлеобразные кривые, получается при сложении колеб-ий с разными, но кратными частотами наз фигурами Лиссажу.

29. Основное уравнение динамики вращательного движения абсолютно твердого тела относительно неподвижной оси. $L = [r, mV]; L = \sum L_i = \sum [F_i \cdot m_i V_i] = \sum [OO_i, m_i V_i] + \sum [r_{Li}, m_i V_i]$ $L_z = \sum OO_i \times m_i V_{iz} + \sum [r_{Li}, m_i V_{Li}]_z$ $L_z = \sum r_{Li} m_i V_{Li} = \sum J_i \omega_i = J \omega$ $J_z = \sum m_i r_{Li}^2$ - момент инерции тела $dL_z/dt = M_{\text{внеш}} = J(d\omega/dt) = J \varepsilon$

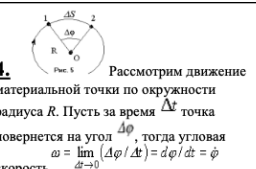
30. Кинетическая энергия вращающегося тела. $W = \sum (m_i V_i^2)/2 = (\sum m_i r_i \omega^2)/2 = (J \omega^2)/2$ -момент инерции Кинетическая энергия тела при плоскости движение (катающиеся тело) $W = W_{\text{поступательное}} + W_{\text{вращательное}} = (mV^2)/2 + (J \omega^2)/2$

19. Потенциальная энергия тела массы m , находящегося в однородном поле тяжести Земли, масса которой M : $\Delta W_n = -G M \cdot m \cdot \frac{1}{R_1 + h} + G M \cdot m \cdot \frac{1}{R_1}$ $-G M \cdot m \cdot (\frac{1}{R_1 + h} - \frac{1}{R_1}) = G M \cdot m \cdot \frac{h}{R_1(R_1 + h)}$ $= G \cdot M_2 \cdot m \cdot h = mgh$ $W_n = mgh + c$, если $h = 0, W_n = 0, c = 0$ $W_n = mgh$

15. Работа постоянной и переменной силы. $A_{12} = \int_1^2 dA = \int_1^2 F \cdot dS \cdot \cos \alpha$, если сила постоянная и движение прямолинейное, то тогда $A_{12} = \int_1^2 dA = F \cdot \cos \alpha \int_1^2 dS = F \cdot S \cdot \cos \alpha$ Если сила переменная, то для вычисления работы необходимо знать зависимость силы от пути вдоль траектории. Мощность - это величина равная работе совершаемая в единицу времени. Мощность определяется отношением: $P = dA/dt = F \cdot (dt/dt) = F \cdot V = F \cdot V \cdot \cos \alpha$ $[A] = Дж = Н \cdot м$ $[P] = Вт = Дж/с = Н \cdot м/с$

3. Ускорение величина характеризующая быстроту изменения скорости. $\vec{a}_{cp} = \Delta V / \Delta t = (V_2 - V_1) / (t_2 - t_1)$ $\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \Delta V / \Delta t = dV/dt = \vec{v}$ - мгновенное ускорение. $\vec{a} = a_x \vec{i} + a_y \vec{j} + a_z \vec{k}$ $\vec{a} = dV/dt = (dV/dt) \vec{i} + V(d\vec{i}/dt)$ $d\vec{i}/dt = (V/R) \vec{n}$, где \vec{n} - единичный вектор нормали, R – радиус кривизны траектории.

$\vec{a} = \Delta V / \Delta t = (dV/dt) \vec{i} + V(d\vec{i}/dt) = \vec{a} + \vec{a}_n$ $d\vec{i}/dt = V/R = \vec{n}$ $\vec{a} = \vec{a}_{\tau} + \vec{a}_n$ $\vec{a}_{\tau} = \frac{dv}{dt} \vec{i}$ - касательная составляющая ускорения, характеризует изменение скорости по величине. $\vec{a}_n = \frac{v^2}{R} \vec{n}$ - нормальное составляющее ускорение, характеризует изменение скорости по направлению. Нормальное составляющее ускорение направленно перпендикулярно траектории к центру кривизны. **Равнопеременное движение:** $S = V_0 t + at^2/2$



4. Рассмотрим движение материальной точки по окружности радиуса R . Пусть за время Δt точка повернется на угол $\Delta \varphi$, тогда угловая $\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} (\Delta \varphi / \Delta t) = d\varphi/dt = \dot{\varphi}$ скорость Угловая скорость измеряется в радианах в секунду: $[\omega] = \text{рад/с}$, φ – вектор элементарного поворота, по модулю он равен углу поворота материальной точки вокруг оси и направлен вдоль оси вращения по правилу правого винта. Пусть пройденный точкой: $\Delta S = R \cdot \Delta \varphi$ $V = dS/dt = R \cdot d\varphi/dt = R \cdot \omega$, $\omega = d\varphi/dt$ - угловая скорость. $\vec{a}_{\tau} = dV/dt = R \cdot d\omega/dt = R \cdot \varepsilon$, $\varepsilon = d\omega/dt$ – угловое ускорение. $\vec{a}_n = V^2/R = \omega^2 R^2/R = R \omega^2$ - нормальное ускорение. $\vec{a} = \vec{a}_{\tau} + \vec{a}_n = R \vec{\varepsilon} + \omega^2 \vec{r}$ - полное ускорение. Нормальное составляющее ускорение при движении по окружности называется центром стремительного ускорения.

5. Угловой скоростью наз векторная величина, равная 1-й производной угла поворота тела по времени. $\omega = \frac{d\varphi}{dt}$ Угловым ускорением наз векторная величина, равная 1-ой производной угловой скорости по времени. $\varepsilon = \frac{d\omega}{dt}$ **Связь между линейными и угловыми величинами выражается след образом:**

ΔS	$\Delta \varphi$	$\Delta S = \Delta \varphi R$
V	ω	$V = \omega R$
a_{τ}	ε	$a_{\tau} = \varepsilon R$
a_n	ω	$a_n = R \omega^2$
F	M	$M = [F, r]$
p		$L = [p, r]$
		$L = I \omega$
$F = m \vec{a}$		$M = I \varepsilon$
$W_k = mV^2/2$		$W_k = I \omega^2/2$
$A = FS$		$A = M \varphi$
$S = R \varphi, V = R \omega, a_{\tau} = R \varepsilon, a_n = \omega^2 R$		