

Ответы к вопросам зачёта по курсу «Теоретическая механика» в 4-ом семестре (2008 г.)

Редакция №3, 21 мая 2008 г.

Disclaimer. Я проверил этот документ, но тем не менее здесь могут содержаться ошибки. Вы используете материал этого документа на свой риск. Об обнаруженных ошибках и неточностях можете сообщать по адресу dreamfarer@mail.ru или пользователю Andre на <http://forum.dubinushka.ru>. Документ может распространяться свободно, вносить изменения запрещается.

А.А. Попов.

Вопрос №1. *Цилиндрические координаты. Орты. Выражения для радиус-вектора, скорости, градиента и ускорения точки. Связь цилиндрических и декартовых координат.*

Картинку сами нарисуете. Названия ортов: \mathbf{e}_ρ — радиальный, \mathbf{e}_φ — угловой, или трансверсальный, \mathbf{e}_z — вертикальный. Орты образуют правую тройку в следующей последовательности: $\{\mathbf{e}_\rho, \mathbf{e}_\varphi, \mathbf{e}_z\}$.

$$\begin{aligned}\mathbf{r} &= \rho \mathbf{e}_\rho + z \mathbf{e}_z, \\ \dot{\mathbf{r}} &= \dot{\rho} \mathbf{e}_\rho + \rho \dot{\varphi} \mathbf{e}_\varphi + \dot{z} \mathbf{e}_z, \\ \nabla u &= \frac{\partial u}{\partial \rho} \mathbf{e}_\rho + \frac{1}{\rho} \frac{\partial u}{\partial \varphi} \mathbf{e}_\varphi + \frac{\partial u}{\partial z} \mathbf{e}_z, \\ \ddot{\mathbf{r}} &= (\ddot{\rho} - \rho \dot{\varphi}^2) \mathbf{e}_\rho + \frac{1}{\rho} \frac{d}{dt} (\rho^2 \dot{\varphi}) \mathbf{e}_\varphi + \ddot{z} \mathbf{e}_z.\end{aligned}$$

Выражение декартовых координат через цилиндрические:

$$\begin{aligned}x &= \rho \cos \varphi, \\ y &= \rho \sin \varphi, \\ z &= z.\end{aligned}$$

Вопрос №2. *Сферические координаты. Орты. Выражения для радиус-вектора, скорости точки и градиента. Связь сферических и декартовых координат.*

Картинку сами нарисуете. Орты образуют правую тройку в следующей последовательности: $\{\mathbf{e}_r, \mathbf{e}_\vartheta, \mathbf{e}_\varphi\}$.

$$\begin{aligned}\mathbf{r} &= r \mathbf{e}_r, \\ \dot{\mathbf{r}} &= \dot{r} \mathbf{e}_r + r \dot{\vartheta} \mathbf{e}_\vartheta + r \sin \vartheta \dot{\varphi} \mathbf{e}_\varphi, \\ \nabla u &= \frac{\partial u}{\partial r} \mathbf{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \vartheta} \mathbf{e}_\vartheta + \frac{1}{r \sin \vartheta} \frac{\partial u}{\partial \varphi} \mathbf{e}_\varphi.\end{aligned}$$

Выражение декартовых координат через сферические:

$$\begin{aligned}x &= r \sin \vartheta \cos \varphi, \\ y &= r \sin \vartheta \sin \varphi, \\ z &= r \cos \vartheta.\end{aligned}$$

Вопрос №3. *Естественные координаты и оси. Выражения для скорости и ускорения.*

Пусть траектория материальной точки задаётся выражением $\mathbf{r} = \mathbf{r}(s)$, где s — длина дуги траектории. Выберем векторы $\boldsymbol{\tau}$ и \mathbf{n} так, что

$$\boldsymbol{\tau} = \frac{d\mathbf{r}}{ds},$$

а \mathbf{n} ортогонален $\boldsymbol{\tau}$ и направлен в сторону вогнутости траектории. В качестве третьего орта возьмём вектор бинормали

$$\boldsymbol{\beta} = [\boldsymbol{\tau} \times \mathbf{n}].$$

Тогда

$$\begin{aligned} \dot{\mathbf{r}} &= \boldsymbol{\tau} \dot{s}, \\ \ddot{\mathbf{r}} &= \ddot{s} \boldsymbol{\tau} + \frac{\dot{s}^2}{R} \mathbf{n} \quad (\text{формула Гюйгенса}), \end{aligned}$$

где

$$\frac{d\boldsymbol{\tau}}{ds} = \frac{1}{R} \mathbf{n},$$

а R — радиус кривизны траектории.

Вопрос №4. *Общие теоремы динамики материальной точки. Импульс, угловой момент, полная и потенциальная энергии материальной точки (определения), связь силы и потенциальной энергии; теоремы об изменении импульса, углового момента и энергии. Первые интегралы движения.*

Определения (нерелятивистская механика):

$$\begin{aligned} \mathbf{p} &\equiv m \dot{\mathbf{r}} \quad \text{— импульс,} \\ \mathbf{L} &\equiv [\mathbf{r}, \mathbf{p}] \quad \text{— угловой момент,} \\ T &\equiv m \frac{\dot{\mathbf{r}}^2}{2} \quad \text{— кинетическая энергия.} \end{aligned}$$

Потенциальной называется сила, для которой можно записать:

$$\mathbf{F}^P = -\nabla U(\mathbf{r}, t),$$

функция $U(\mathbf{r}, t)$ называется *потенциалом*, или *потенциальной энергией*. *Полной* энергией называется сумма кинетической и потенциальной. Теоремы об изменении:

$$\begin{aligned} \dot{\mathbf{p}} &= \mathbf{F}, \\ \dot{\mathbf{L}} &= [\mathbf{r}, \mathbf{F}], \\ \dot{E} &= \frac{d}{dt} (T + U) = \frac{\partial U}{\partial t} + (\dot{\mathbf{r}}, \mathbf{F}^D). \end{aligned}$$

Если существует функция f :

$$f = f(\mathbf{r}(t), \dot{\mathbf{r}}(t), t),$$

являющаяся константной в силу второго закона Ньютона или его следствий, она называется *интегралом движения*.

Вопрос №5. Движение точки в центральном поле. Интегралы движения. Плоское движение. Эффективная энергия. Закон движения. Траектория точки.

Центральным называется стационарное поле, зависящее только от $|\mathbf{r}|$. В таком поле угловой момент \mathbf{L} и полная энергия E являются интегралами движения. Тогда т.к.

$$(\mathbf{r}, \mathbf{L}) = 0 \quad \forall \mathbf{r}$$

движение является плоским. Эффективная потенциальная энергия:

$$U_{eff}(r) = U(r) + \frac{L_0^2}{2mr^2}.$$

Закон движения в квадратурах:

$$t - t_0 = \pm \int \frac{dr}{\sqrt{\frac{2}{m}(E_0 - U_{eff}(r))}},$$

где E_0 — полная энергия. Уравнение траектории в квадратурах:

$$\varphi - \varphi_0 = \pm \frac{L_0}{\sqrt{2m}} \int \frac{dr/r^2}{\sqrt{E_0 - U_{eff}(r)}}.$$

Вопрос №6. Дифференциальное сечение рассеяния частиц на силовом центре. Определение. Формула для расчета.

Дифференциальное сечение рассеяния — это величина

$$d\sigma = \frac{dN}{j},$$

где dN — число частиц, рассеиваемых за единицу времени на углы рассеяния, лежащие в интервале $(\vartheta, \vartheta + d\vartheta)$, а j — плотность потока, т.е. число частиц, проходящих за единицу времени через единичную нормальную площадку.

$$d\sigma = 2\pi p(\vartheta)dp,$$

где p — прицельный параметр.

Вопрос №7. Идеальные связи. Теорема об изменении энергии системы материальных точек в случае идеальных связей.

Связь называется *идеальной*, если для неё виртуальная работа силы реакции равна нулю. В случае наличия связей законы изменения энергии, импульса и углового момента модифицируются. Так, закон изменения энергии для системы с идеальными голономными связями записывается следующим образом:

$$\dot{E} = \frac{\partial}{\partial t} \sum_{i=1}^N U_i + \sum_{i=1}^N (\mathbf{F}_i^D, \dot{\mathbf{r}}_i) - \sum_{\alpha=1}^k \lambda_\alpha \frac{\partial f_\alpha}{\partial t},$$

где первые два слагаемых остались от закона изменения энергии для системы без связей (см. вопрос №4), индекс i нумерует частицы, индекс α — связи, λ_α — неопределённые множители Лагранжа, а связи задаются уравнениями

$$f_\alpha(\mathbf{r}, t) = 0.$$

Вопрос №8. Уравнения Лагранжа с реакциями связей.

Система

$$\begin{cases} m\ddot{\mathbf{r}}_i = \mathbf{F}_i + \sum_{\alpha=1}^k \lambda_{\alpha} \nabla_i f_{\alpha}, \\ f_{\alpha}(\mathbf{r}, t) = 0 \end{cases}$$

называется уравнениями Лагранжа I-ого рода. Здесь индекс i нумерует частицы системы, индекс α — связи системы (их k штук), λ_{α} — неопределённые множители Лагранжа, а второе уравнение системы есть уравнение голономной связи.

Вопрос №9. Уравнения Лагранжа II рода. Условия применимости (голономные и идеальные связи - определения).

Связь называется *идеальной*, если для неё виртуальная работа силы реакции равна нулю. Если связь не зависит от скоростей частиц системы, она называется *голономной*. Для голономных идеальных связей верно уравнение Лагранжа II-ого рода:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q_j} = Q_j^D,$$

где $\mathcal{L} = T - U$ — функция Лагранжа, q_j — обобщённая координата, Q_j^D — обобщённая диссипативная сила.

Вопрос №10. Уравнения Лагранжа II рода. Обобщённая диссипативная сила.

Для системы с идеальными голономными связями верно уравнение Лагранжа II-ого рода:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q_j} = Q_j^D,$$

где $\mathcal{L} = T - U$ — функция Лагранжа, q_j — обобщённая координата, Q_j^D — обобщённая диссипативная сила:

$$Q_j^D = \mathbf{F}_i^D \frac{\partial \mathbf{r}_i}{\partial q_j}.$$

Вопрос №11. Неоднозначность определения функции Лагранжа.

Функция Лагранжа определяется с точностью до слагаемого, являющегося полной производной по времени произвольной функции координат и времени. Иными словами, если \mathcal{L} есть функция Лагранжа некоторой системы, то

$$\mathcal{L}' = \mathcal{L} + \frac{d}{dt} \mathcal{F}(q, t)$$

также удовлетворяет уравнению Лагранжа. Кроме того, если в системе отсутствуют диссипативные силы, то функцию Лагранжа можно делить на любую постоянную величину.

Вопрос №12. Обобщённый импульс (определение). Теоремы об изменении и сохранении об. импульса.

Обобщённым импульсом называется величина

$$p_j \equiv \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j}.$$

Из уравнения Лагранжа

$$\dot{p}_j = Q_j^D + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q_j}.$$

Если нет диссипативных сил и если q_j — циклическая координата, т.е. если $\partial \mathcal{L} / \partial q_j = 0$, то $\dot{p}_j = 0$.

Вопрос №13. *Обобщенная энергия (определение). Теоремы об изменении и сохранении обобщенной энергии.*

Обобщённой энергией называется величина

$$E \equiv \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j} \dot{q}_j - \mathcal{L}.$$

$$\dot{E} = -\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial t} + \dot{q}_j Q_j^D.$$

Т.о., если нет диссипативных сил и если функция Лагранжа системы не зависит явным образом от времени, то обобщённая энергия сохраняется.

Вопрос №14. *Функция Лагранжа для частицы с массой m в потенциальном поле $U(\mathbf{r}, t)$ в а) декартовых, б) цилиндрических и в) сферических координатах.*

Декартовы координаты:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - U(x, y, z, t).$$

Цилиндрические координаты:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{\rho}^2 + (\rho\dot{\varphi})^2 + \dot{z}^2) - U(\rho, \varphi, z, t).$$

Сферические координаты:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + (r\dot{\vartheta})^2 + (r \sin \vartheta \dot{\varphi})^2) - U(r, \vartheta, \varphi, t).$$

Вопрос №15. *Функция Лагранжа для частицы с массой m в центральном поле (в сферических координатах).*

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + (r\dot{\vartheta})^2 + (r \sin \vartheta \dot{\varphi})^2) - U(r).$$

Если непотенциальные силы не действуют на частицу, её движение оказывается плоским, и при надлежащей ориентации системы координат функция Лагранжа записывается следующим образом:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + (r\dot{\vartheta})^2) - U(r).$$

Вопрос №16. *Функция Лагранжа одномерного осциллятора с массой m и частотой ω .*

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} \dot{x}^2 - \frac{m\omega^2}{2} x^2.$$

Вопрос №17. *Функция Лагранжа математического маятника (l, m) в однородном поле тяжести $\mathbf{g} = -g\mathbf{e}_z$.*

$$\mathcal{L} = \frac{ml^2}{2} \dot{\varphi}^2 + mgl \cos \varphi.$$

Вопрос №18. *Функция Лагранжа двойного математического маятника ($m_1, l_1; m_2, l_2$) в однородном поле тяжести $\mathbf{g} = -g\mathbf{e}_z$.*

$$\mathcal{L} = \frac{m_1 + m_2}{2} l_1^2 \dot{\varphi}_1^2 + \frac{m_2}{2} l_2^2 \dot{\varphi}_2^2 + m_2 l_1 l_2 \dot{\varphi}_1 \dot{\varphi}_2 \cos(\varphi_1 - \varphi_2) + (m_1 + m_2) g l_1 \cos \varphi_1 + m_2 g l_2 \cos \varphi_2,$$

где углы φ_1 и φ_2 отсчитываются от вертикали, а точкой подвеса 2-ого маятника является груз 1-ого маятника.

Вопрос №19. Функция Лагранжа системы из двух взаимодействующих частиц (m_1, m_2) .

$$\mathcal{L} = \frac{m_1}{2} \dot{\mathbf{r}}_1^2 + \frac{m_2}{2} \dot{\mathbf{r}}_2^2 - U(\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2, \dot{\mathbf{r}}_1 - \dot{\mathbf{r}}_2, t),$$

где U — потенциал взаимодействия.

Вопрос №20. Функция Лагранжа для частицы с массой m в однородном поле тяжести $\mathbf{g} = -g\mathbf{e}_z$.

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - mgz.$$

Вопрос №21. Функция Лагранжа для частицы с массой m и зарядом e в неоднородных электромагнитных полях \mathbf{E} и \mathbf{H} (общая форма). Векторный и скалярный потенциал.

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} \dot{\mathbf{r}}^2 + \frac{e}{c} (\mathbf{A}, \dot{\mathbf{r}}) - e\varphi,$$

где \mathbf{A} — векторный, а φ — скалярный потенциал электромагнитного поля. Они определяются так, что

$$\begin{aligned} \mathbf{E} &= -\nabla\varphi - \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}, \\ \mathbf{H} &= [\nabla, \mathbf{A}]. \end{aligned}$$

Вопрос №22. Функция Лагранжа для частицы с массой m и зарядом e в поле заряда Q (сферические координаты).

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + (r\dot{\vartheta})^2 + (r \sin \vartheta \dot{\varphi})^2) - \frac{eQ}{r}.$$

Вопрос №23. Функция Лагранжа для частицы с массой m и зарядом e в постоянных и однородных полях $\mathbf{E} = E_0\mathbf{e}_z$ и $\mathbf{H} = H_0\mathbf{e}_z$ в а) декартовых, б) цилиндрических и в) сферических координатах.

Декартовы координаты:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{eH_0}{2c} (x\dot{y} - y\dot{x}) + eE_0z.$$

Цилиндрические координаты:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{\rho}^2 + (\rho\dot{\varphi})^2 + \dot{z}^2) + \frac{eH_0}{2c} \rho^2 \dot{\varphi} + eE_0z.$$

Сферические координаты:

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + (r\dot{\vartheta})^2 + (r \sin \vartheta \dot{\varphi})^2) + \frac{eH_0}{2c} r^2 \sin^2 \vartheta \dot{\varphi} + eE_0r \cos \vartheta.$$