

Несколько ответов к вопросам первого задания осеннего семестра.

1. Материальная точка – геометрическая точка, которой поставлено в соответствие положительное число m - масса.
2. Системой отсчета (баз добавления слова геометрическая) в механике называется геометрическая система отсчета (геометрическая твердая среда), дополненная «часами», находящимися в каждой точке рассматриваемой геометрической твердой среды и синхронизированными по времени (время течет независимо от положения часов). Геометрическая твердая среда – континуальное множество геометрических точек, расстояния между которыми фиксированы. (A12)
3. Траектория – кривая, по которой движется точка [тело] (A15)
4. Скорость точки $\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}}{dt}$
5. Ускорение $\vec{W}(t) = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$
6. Способы задания движения: Координатный способ предусматривает введение обобщенных координат. Это любые три независимые величины, однозначно задающие положение точки в пространстве. Обозначаются: $q_1(t), q_2(t), q_3(t)$
Естественный способ задания движения материальной точки Движение рассматривается вдоль конкретной заданной траектории, а в качестве параметра выступает длина дуги траектории s . Маркеев выделяет еще векторный способ (задание радиус-вектора, но по сути это то, же, что и задание координат)
7. ↑↑↑
8. декартовы координаты x, y, z (см. рис. 1). Эта система ортогональных осей неподвижна. С осями x, y, z связываются орты $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$, соответственно
9. Цилиндрические координаты: $x = r \cos \varphi, y = r \sin \varphi, z = z$. Полярные координаты – частный случай цилиндрических при $z = \text{const}$
10. В полярных координатах ρ, φ ($z = \text{const}$) для компонент скоростей вдоль координатных линий ρ и φ вводятся, соответственно, термины: $v_\rho = \dot{\rho}$ - радиальная скорость, $v_\varphi = \rho\dot{\varphi}$ - трансверсальная скорость. $W_\rho = \ddot{\rho} - \rho\dot{\varphi}^2$ - радиальное ускорение, $W_\varphi = \rho\ddot{\varphi} + 2\dot{\rho}\dot{\varphi}$ - трансверсальное ускорение.
11. Если заданы сферические координаты точки, то переход к декартовым осуществляется по формулам:
$$\begin{cases} x = r \sin \theta \cos \varphi, \\ y = r \sin \theta \sin \varphi, \\ z = r \cos \theta. \end{cases}$$
12. Это любые три независимые величины, однозначно задающие положение точки в пространстве. Обозначаются: $q_1(t), q_2(t), q_3(t)$.

13. Наряду с обобщенными координатами вводятся координатные линии – линии, которые описывает точка при изменении каждой из координат при фиксированных других. Выделяется произвольный момент времени t_0 . Фиксируется q_2, q_3 , т.е. $q_1(t_0 + t), q_2(t_0), q_3(t_0)$. Эта даст координатную линию q_1 . Аналогично: $q_1(t_0), q_2(t_0 + t), q_3(t_0)$ даст координатную линию q_2 , и $q_1(t_0), q_2(t_0), q_3(t_0 + t)$ даст координатную линию q_3 .

14. По правилам взятия производной сложной функции

$$\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}(q_1(t), q_2(t), q_3(t))}{dt} = \sum_{i=1}^3 \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} \dot{q}_i \quad \text{Орты: } \vec{e}_i = \frac{1}{\left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} \right|} \cdot \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} . \text{ Вводят величины}$$

$$H_i = \left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial q_i} \right| = \sqrt{\left(\frac{\partial x}{\partial q_i} \right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial q_i} \right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial q_i} \right)^2} \text{ - коэффициенты Ламе. С их помощью}$$

выражение для скорости принимает вид:
$$\vec{v}(t) = \sum_{i=1}^3 H_i \dot{q}_i \vec{e}_i .$$

15. Вводятся орты $\vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3$ (локальный базис) - единичные векторы по касательным к координатным линиям $q_1(t), q_2(t), q_3(t)$. Каждому моменту времени, в общем, соответствует своя конфигурация ортов. Они могут быть неортогональны.

16.
$$\vec{v}(t) = \sum_{i=1}^3 H_i \dot{q}_i \vec{e}_i$$

17. Для нахождения коэффициентов Ламе можно использовать формулу $ds_i = H_i dq_i$, где ds_i - элемент дуги вдоль соответствующей координатной линии q_i . В декартовых координатах, например, все коэффициенты Ламе равны единице, и $ds^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2$

18. Оси криволинейных координат не всегда ортогональны, поэтому стараются

использовать ортогональные, для которых:
$$v^2 = \sum_{i=1}^3 H_i^2 \dot{q}_i^2$$

19.
$$W_{q_i} = \frac{1}{H_i} \left(\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial \dot{q}_i} \left(\frac{v^2}{2} \right) \right) - \frac{\partial}{\partial q_i} \left(\frac{v^2}{2} \right) \right)$$

Цилиндрические координаты:

$$W_\rho = \frac{1}{H_\rho} \left(\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial \dot{\rho}} \left(\frac{\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\phi}^2 + \dot{z}^2}{2} \right) \right) - \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\frac{\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\phi}^2 + \dot{z}^2}{2} \right) \right) = \ddot{\rho} - \rho \dot{\phi}^2$$

$$W_\phi = \frac{1}{H_\phi} \left(\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial \dot{\phi}} \left(\frac{\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\phi}^2 + \dot{z}^2}{2} \right) \right) - \frac{\partial}{\partial \phi} \left(\frac{\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\phi}^2 + \dot{z}^2}{2} \right) \right) = \frac{1}{\rho} \left(\frac{d}{dt} (\rho^2 \dot{\phi}) - 0 \right) = \rho \ddot{\phi} + 2 \dot{\rho} \dot{\phi}$$

$$W_z = \frac{1}{H_z} \left(\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial}{\partial \dot{z}} \left(\frac{\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\phi}^2 + \dot{z}^2}{2} \right) \right) - \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\phi}^2 + \dot{z}^2}{2} \right) \right) = \ddot{z}$$

Рассмотрим сферические координаты. Пользуясь формулой $ds_i = H_i dq_i$, находим

$$H_r = 1$$

$$H_\theta = r \quad . \text{ Тогда } W_r = \ddot{r} - r(\dot{\theta}^2 + \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta), W_\theta = \frac{1}{r} \left(\frac{d}{dt} (r^2 \dot{\theta}) - r^2 \dot{\phi}^2 \sin \theta \cos \theta \right)$$

$$H_\phi = r \sin \theta$$

$$W_\phi = \frac{1}{r \sin \theta} \left(\frac{d}{dt} (r^2 \dot{\phi} \sin^2 \theta) - 0 \right)$$

20. Естественный способ задания движения. Движение рассматривается вдоль конкретной заданной траектории, а в качестве параметра выступает длина дуги траектории s . Вводится естественный трехгранник Дарбу, состоящий из ортогональных ортов касательной, нормали и бинормали к данной точке

траектории ($\vec{b} = [\vec{\tau} \times \vec{n}]$). Скорость и ускорение: $\vec{v} = \frac{ds}{dt} \vec{\tau} = v \vec{\tau}$

$$\vec{W} = \frac{dv}{dt} \vec{\tau} + v^2 \frac{d\vec{\tau}}{ds} = \frac{dv}{dt} \vec{\tau} + \frac{v^2}{\rho} \vec{n} = W_\tau \vec{\tau} + W_n \vec{n}, \text{ где } \rho - \text{ радиус кривизны}$$

траектории.

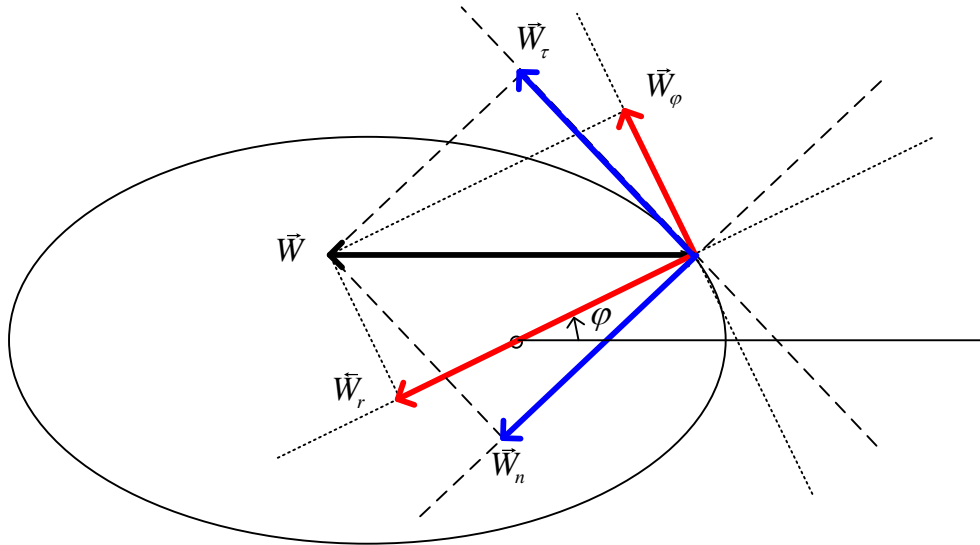
21. Касательный орт направлен по касательной к траектории в данной точке, нормаль к центру кривизны траектории, а бинормаль строится как векторное произведение $\vec{b} = [\vec{\tau} \times \vec{n}]$. [Центр кривизны это центр соприкасающейся окружности (окружность, являющаяся наилучшим приближением заданной кривой в окрестности данной точки. В этой точке кривая и означенная окружность испытывают касание, порядок которого не ниже 2.) с радиусом $1/k$. (W)]

22. Естественный трехгранник Дарбу состоит из ортогональных ортов касательной, нормали и бинормали к данной точке траектории

23. См. п. 20 ↑↑↑

24. См. п. 20 ↑↑↑

25.



26. Твёрдое тело – такая совокупность материальных точек, что расстояние между любыми двумя неизменно. С твёрдым телом жестко связана другая система координат ξ, η, ζ , с началом в точке O твёрдого тела и движущаяся относительно неподвижного пространства.

27. Закон распределения скоростей в твёрдом теле:

$$\boxed{\vec{v}_M} = \frac{d\vec{r}_M}{dt} = \frac{d\vec{r}_O}{dt} + \frac{d\vec{OM}}{dt} = \boxed{\vec{v}_O + [\vec{\omega} \times \vec{OM}]}. \quad \text{Закон}$$

распределения ускорений в твёрдом теле $\boxed{\vec{W}_M = \vec{W}_O + [\vec{\varepsilon} \times \vec{OM}] + [\vec{\omega} \times [\vec{\omega} \times \vec{OM}]]}$

28. Вектор угловой скорости $\vec{\omega}$ вводится так, что :

$$\boxed{\frac{d\vec{i}}{dt} = [\vec{\omega} \times \vec{i}], \frac{d\vec{j}}{dt} = [\vec{\omega} \times \vec{j}], \frac{d\vec{k}}{dt} = [\vec{\omega} \times \vec{k}]} \text{ . Угловое ускорение } \vec{\varepsilon} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \text{ .}$$

29. Мгновенная ось вращения – ось, проходящая через вектор $\vec{\omega}$ (геометрическое место точек с нулевыми мгновенными скоростями).

30. $\boxed{\vec{W}_M = \vec{W}_O + [\vec{\varepsilon} \times \vec{OM}] + [\vec{\omega} \times [\vec{\omega} \times \vec{OM}]]}$, здесь $\boxed{\vec{W}_{BP} = [\vec{\varepsilon} \times \vec{OM}]}$ - вращательное

ускорение, $\boxed{\vec{W}_{OC} = [\vec{\omega} \times [\vec{\omega} \times \vec{OM}]]}$ - осецентрическое (всегда направлено к мгновенной оси вращения) [формула Ривальса – то же для любых 2х точек твёрдого тела]

31. Когда мгновенная ось неподвижна ($\vec{\varepsilon} \parallel \vec{\omega}$), тогда вращательное ускорение \vec{W}_{BP} совпадает с касательным \vec{W}_τ и осестремительное ускорение \vec{W}_{OC} совпадает с нормальным \vec{W}_n . В общем случае ($\vec{\varepsilon} \nparallel \vec{\omega}$), данное соотношение не выполняется, и кроме того, \vec{W}_{BP} и \vec{W}_{OC} не ортогональны.

32. Плоскопараллельное движение - это движение твердого тела, при котором движения всех его точек лежат в плоскостях параллельных некоторой плоскости. Для него $\vec{v}_M = [\vec{\omega} \times \overline{PM}]$ $\vec{W}_M = \vec{W}_O + [\vec{\varepsilon} \times \overline{OM}] - \omega^2 \overline{OM}$

33. Кривошип — звено кривошипного механизма, совершающее цикловое вращательное движение на полный оборот вокруг неподвижной оси. (W)

34. Шатун - подвижная деталь механизма, соединяющая поступательно перемещающуюся деталь с вращающимся валом. Крейцкопф (ползун) - деталь кривошипно-ползунного механизма, совершающая возвратно-поступательное движение по неподвижным направляющим. Подшипник — изделие, являющееся частью опоры, которое поддерживает вал, ось или иную конструкцию, фиксирует положение в пространстве, обеспечивает вращение, качение или линейное перемещение с наименьшим сопротивлением, воспринимает и передаёт нагрузку на другие части конструкции. Подпятник - опорная деталь, поддерживающая вертикальный вал и воспринимающая на себя всю действующую вдоль оси вала нагрузку (упорный подшипник) Шарнир - подвижное соединение деталей, конструкций, допускающее вращение только вокруг общей оси или точки. (W)

35. Движение тела с одной неподвижной точкой: $\vec{v}_M = \vec{v}_O + [\vec{\omega} \times \overline{OM}] = [\vec{\omega} \times \overline{OM}]$

$$\vec{W}_M = \vec{W}_O + [\vec{\varepsilon} \times \overline{OM}] + [\vec{\omega} \times [\vec{\omega} \times \overline{OM}]] = [\vec{\varepsilon} \times \overline{OM}] + [\vec{\omega} \times [\vec{\omega} \times \overline{OM}]] = \vec{W}_M^{BP} + \vec{W}_M^{OC}, \text{ а } \vec{\omega}$$

- инвариант относительно выбора полюса

36. $\vec{\varepsilon} = \frac{d\omega}{dt} \vec{\omega}_0 + [\vec{\Omega} \times \vec{\omega}] = \vec{\varepsilon}_1 + \vec{\varepsilon}_2$. Угловая скорость вращения мгновенной оси – угловая

скорость, с которой вращается мгновенная ось вращения. (КЭП). Мы

использовали ее в задаче про конус, который катался по плоскости и угловая

скорость движения его точек складывалась из угловой скорости движения его

мгновенной оси и угловой скорости движения точек относительно этой самой оси.

37. В кинематике любое движение можно свести к сложению абсолютного и относительного движений. Движение подвижной оси относительно неподвижной – переносное движение, а вот уже движение относительно подвижной – относительное движение.

38. Абсолютное движение (a [=absolute]) – движение точки относительно неподвижной среды, Относительное движение (r [=relative]) – движение точки относительно подвижной среды, Переносное движение (e) – движение подвижной среды относительно неподвижной среды (или движение точки за счет подвижной среды, как если бы точка была «приклеена»)

39. Скорости и ускорения обозначенных движений можно складывать: $\vec{v}_a = \vec{v}_e + \vec{v}_r$

40. Формула Кориолиса: $\vec{W}_a = \vec{W}_e + \vec{W}_r + \vec{W}_k$, где \vec{W}_k - ускорение Кориолиса.

$$\vec{W}_k = 2[\vec{\omega}_e \times \vec{v}_r]$$

41. Если твердое тело движется относительно некоторой подвижной среды и вместе с ней движется относительно другой, принятой за неподвижную, то иногда оказывается удобным при определении скоростей и ускорений точек тела пользоваться формулами: $\vec{\omega}_a = \vec{\omega}_e + \vec{\omega}_r$

$$\vec{\varepsilon}_a = \vec{\varepsilon}_e + \vec{\varepsilon}_r + [\vec{\omega}_e \times \vec{\omega}_r] = \vec{\varepsilon}_e + \dot{\omega}_\xi \vec{i} + \dot{\omega}_\eta \vec{j} + \dot{\omega}_\zeta \vec{k} + [\vec{\omega}_e \times (\omega_\xi \vec{i} + \omega_\eta \vec{j} + \omega_\zeta \vec{k})] = \frac{d\omega}{dt} \vec{\omega}_0 + [\vec{\Omega} \times \vec{\omega}]$$

где $\vec{\Omega} = \vec{\omega}_e$

42. Метод Виллиса позволяет определить угловые скорости в плоских механизмах, наподобие, кривошипа. Переходим в систему отсчета, неизменно связанную с кривошипом. В этой системе отсчета кривошип неподвижен, а абсолютные угловые скорости всех колес изменятся на величину Ω . Затем записываются условия равенства скоростей точек касания соседних колес в системе, связанной с кривошипом и, собственно, находятся угловые скорости.

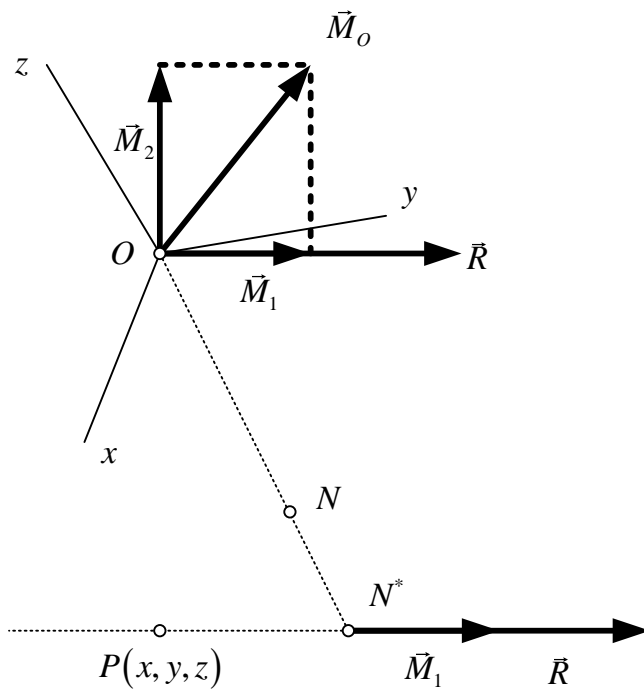
43. Поступательная СК – СК, движущаяся поступательно относительно условно неподвижной. В таких системах кориолисово ускорение отсутствует. Вращательная СК, соответственно, совершает вращательное движение относительно условно неподвижной (предположение, в учебниках такого нет).

44. Величина и линия действия – скользящий вектор. Две системы скользящих векторов называются эквивалентными, если одна из другой получается с помощью элементарных операций: добавление элементарного векторного нуля, а также сложение пучка векторов и разложение векторов в пучок. Также следует сказать, что имеется два инварианта системы векторов относительно выбора полюса: главный вектор и проекция главного момента на главный вектор.

45. Критерий эквивалентности – две системы скользящих векторов эквивалентны в том и только в том случае, если равны их главные векторы и главные моменты относительно произвольно выбранного полюса.

46. Основные характеристики системы векторов – главный вектор и главный момент. $\vec{R} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i$ - главный вектор, $\vec{M}_O = \sum \vec{m}_O(\vec{F}_i) = \sum [\vec{OA}_i \times \vec{F}_i]$ - главный момент, момент винта – проекция главного момента на главный вектор (является инвариантом): $M_s = M_1 = \frac{(\vec{M}_O \cdot \vec{R})}{R}$

47.



Найдется такая точка N^* , что $[\vec{N^*O} \times \vec{R}] = -\vec{M}_2 \Rightarrow$ Предположим, есть еще $\vec{M}_{N^*} = \vec{M}_O - \vec{M}_2 = \vec{M}_1$

такая точка P : $\vec{M}_P = \vec{M}_{N^*} + [\overrightarrow{PN^*} \times \vec{R}] = \vec{M}_1$ Тогда P должна лежать на параллели \vec{M}_1 и проходить через N^* . На линии, проходящей через P и N^* , главный момент будет иметь минимальное значение. При этом главный

момент равен $M_6 = M_1 = \frac{(\vec{M}_O \cdot \vec{R})}{R}$ $M_6 = M_1 = \frac{(\vec{M}_O \cdot \vec{R})}{R}$, и называется моментом



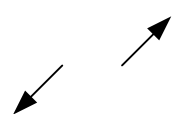
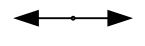
винта. Другими словами, приводя систему векторов к виду, при котором главный вектор и главный момент параллельны, мы приводим систему векторов к винту.

48. Приведение системы к винту и приведение системы векторов к простейшему виду это одно и то же.

49. Уравнение оси минимальных моментов:

$$\vec{M}_O + [\overrightarrow{PO} \times \vec{R}] = \vec{M}_O - [\overrightarrow{OP} \times \vec{R}] = \boxed{\vec{M}_O - [\vec{r} \times \vec{R}] = \eta \vec{R}}$$

50. В кинематике \vec{R} соответствует $\vec{\omega}$, а \vec{M}_O соответствует \vec{v} .

Случай	Теория скользящих векторов	Кинематика
	Винт	Кинематический винт
	Равнодействующая	Вращение
	Равнодействующая пара	Поступательное движение
	Равновесие	Покой

51. Постулаты динамики... Первый закон Ньютона: «Существуют такие системы отсчёта, называемые инерциальными, относительно которых материальная точка при отсутствии внешних воздействий сохраняет величину и направление своей скорости неограниченно долго». Второй закон Ньютона: «В инерциальной

системе отсчёта ускорение, которое получает материальная точка, прямо пропорционально равнодействующей всех приложенных к ней сил и обратно пропорционально её массе». Третий закон Ньютона: «Материальные точки попарно действуют друг на друга с силами, имеющими одинаковую природу, направленными вдоль прямой, соединяющей эти точки, равными по модулю и противоположными по направлению». (W). Принцип независимости действия сил: «Результат действия (сообщение ускорения, обратно пропорционального массе) силы не зависит от остальных действующих сил». Принцип освобожденности от связей: «Всякое несвободное тело можно рассматривать как свободное, если отбросить их связи и заменить их реакциями». / Тела и поверхности, ограничивающие движение, называются связями, а силы – реакциями связей/

52. Механической связью называют ограничения, накладываемые на координаты и скорости механической системы, которые должны выполняться на любом её движении. (W)

53. Основные динамические величины: импульс \vec{P} , момент импульса \vec{K}_O и

кинетическая энергия T . $\vec{P} = \sum m_i \vec{v}_i$ $\vec{K}_O = \sum [\vec{r}_i \times m_i \vec{v}_i]$ $T = \frac{1}{2} \sum m_i v_i^2$

54. Понятия инерциальной и неинерциальной систем отсчета определяется первым законом Ньютона.

55. Теорема Кёнига. Кинетическая энергия системы точек (твёрдого тела) равна кинетической энергии движения центра масс системы с мысленно сосредоточенной в нем массой всех точек (твёрдого тела), плюс кинетическая энергия относительного движения относительно системы отсчета с началом в

центре масс и движущейся поступательно. $T = \frac{1}{2} m \omega_C^2 + T_{отн}$

56. Теорема Гюйгенса-Штейнера: момент инерции тела относительно произвольной оси z равен сумме момента инерции этого тела относительно оси, проходящей через центр масс тела параллельно рассматриваемой оси, и произведения массы тела m на квадрат расстояния d между осями: $J_z = J_C^o + md^2$

57. Законы изменения основных динамических величин:

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{R}_{\text{внеш}}$$

$$\frac{d\vec{K}_O}{dt} = \vec{M}_O^{\text{внеш}} - m[\vec{v}_O \times \vec{v}_C] \quad dT = \delta A^{\text{всех сил}}$$

58. Если поле описывается одной функцией, то это поле будет потенциальным, при

$$\text{условии, что для } \vec{F}(F_x, F_y, F_z): \exists \Pi(x, y, z): \begin{cases} F_x = -\frac{\partial \Pi}{\partial x}, F_y = -\frac{\partial \Pi}{\partial y}, F_z = -\frac{\partial \Pi}{\partial z} \\ \frac{\partial F_x}{\partial y} = \frac{\partial F_y}{\partial x}, \frac{\partial F_x}{\partial z} = \frac{\partial F_z}{\partial x}, \frac{\partial F_z}{\partial y} = \frac{\partial F_y}{\partial z} \end{cases}$$

дифференциальный критерий потенциальности поля.

59. Элементарная работа: $\delta A = \sum \vec{F}_k d\vec{r}_k$

60. Элементарная работа потенциальных сил: $\delta A = -d\Pi \Rightarrow T + \Pi = \text{const}$

61. ↑↑↑

62. Качение без проскальзывания – качение, при котором скорость точки соприкосновения тела с поверхностью равна скорости поверхности.

63. Из формулы Кориолиса можно получить закон изменения импульса в

неинерциальной системе отсчета $\frac{d\vec{P}_r}{dt} = m\vec{W}_r^C = \vec{R}^{\text{внеш}} + \vec{F}_e + \vec{F}_k$, где вводятся

переносная и кориолисова силы инерции:

$$\begin{aligned} \vec{F}_e &= -\sum m_i \vec{W}_i^e = -\sum m_i (\vec{W}_O + [\vec{\varepsilon}_e \times \vec{r}'_i] + [\vec{\omega}_e \times [\vec{\omega}_e \times \vec{r}'_i]]) = \\ &= -m(\vec{W}_O + [\vec{\varepsilon}_e \times \vec{r}'_C] + [\vec{\omega}_e \times [\vec{\omega}_e \times \vec{r}'_C]]) = -m\vec{W}_e^C \end{aligned} \quad \vec{F}_k = -\sum m_i \vec{W}_i^k = -m\vec{W}_k^C$$

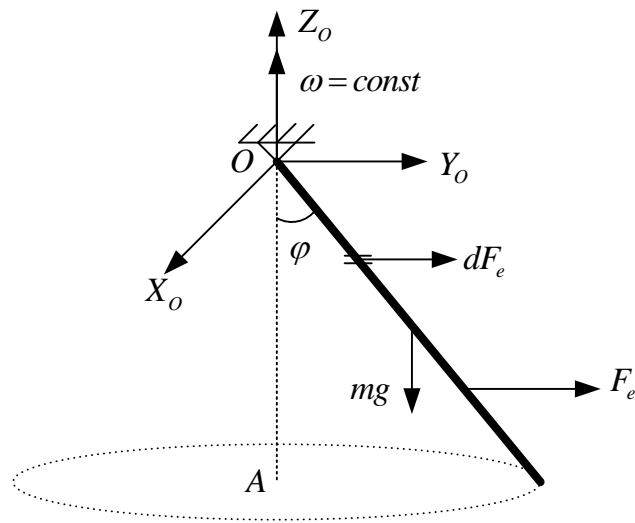
64. Законы изменения основных динамических величин в НСО:

$$\frac{d\vec{P}_r}{dt} = m\vec{W}_r^C = \vec{R}^{\text{внеш}} + \vec{F}_e + \vec{F}_k \quad \frac{d\vec{K}_r^O}{dt} = \vec{M}_O^{\text{внеш}} + \vec{M}_O^e + \vec{M}_O^k - m[\vec{v}_O \times \vec{v}_C]$$

$$dT_r = \delta A^{\text{всех сил}} + \delta A^e \quad (\text{кориолисова сила работы не совершает})$$

65. Условия относительного равновесия – условия равновесия в неинерциальной системе отсчета – изменение основных динамических величин равно нулю (см. уравнения выше)

66. Нахождение точки приложения переносной силы инерции однородного



вращающегося стержня.

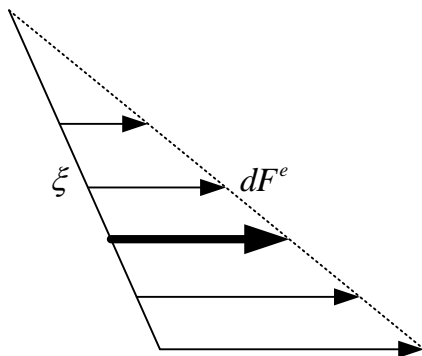
$Y_0 + F^e = 0 \Rightarrow Y_0 = -F^e = -m\omega^2 \frac{l}{2} \sin \varphi$. $M_0^e = \int dM_0^e$. Если ξ - расстояние от O до

элемента dm , то $dM_0^e = dF^e \xi \cos \varphi$, а $dF^e = dm \cdot \omega^2 \xi \sin \varphi$. Итак,

$$M_0^e = \int dM_0^e = \int_0^l \rho \omega^2 \sin \varphi \cos \varphi \xi^2 d\xi = m\omega^2 \sin \varphi \cos \varphi \frac{l^2}{3}$$

$$h = \frac{M_0^e}{F^e} = \frac{2m\omega^2 \sin \varphi \cos \varphi l^2}{3m\omega^2 l \sin \varphi} = \frac{2}{3} l \cos \varphi$$

Можно было найти это расстояния из соображений того, что в треугольнике центр тяжести находится на медиане расстоянии $2/3$ от вершины. $dF^e = dm \cdot \omega^2 \xi \sin \varphi \square \xi$



67. Центральные силы $\vec{F}(r) = \pm F(r) \frac{\vec{r}}{r}$

68. Закон площадей (справедлив для любого центрального поля) $r^2 \dot{\varphi} = const = c$

69. Используя закон площадей можно получить формулу Бине:

$$v^2 = c^2 \left(\left(\frac{d\left(\frac{1}{r}\right)}{d\varphi} \right)^2 + \frac{1}{r^2} \right) \quad \text{Если записать второй закон Ньютона}$$

$$mW_{\text{пад}} = m(\ddot{r} - r\dot{\varphi}^2) = m \left(-\frac{c^2}{r^2} \frac{d^2\left(\frac{1}{r}\right)}{d\varphi^2} - \frac{c^2}{r^3} \right) = \pm F(r) \text{ и немного его преобразовать,}$$

можно получить уравнение Бине: $\frac{d^2}{d\varphi^2}\left(\frac{1}{r}\right) + \frac{1}{r} = -\frac{F(r)m}{l^2} r^2$. Есть подозрение, что

переменные Бине это $1/r$ и φ . По крайней мере, других переменных в формулах Бине нет.

70. Вторая формула Бине:
$$-\frac{mc^2}{r^2} \left(\frac{d^2\left(\frac{1}{r}\right)}{d\varphi^2} + \frac{1}{r} \right) = \pm F(r) \quad \text{В поле всемирного тяготения}$$

$$F(r) = -\frac{\gamma m}{r^2}, \text{ т.е. } \frac{d^2\left(\frac{1}{r}\right)}{d\varphi^2} + \frac{1}{r} = \frac{\gamma}{c^2}, \text{ где } \frac{1}{r} = A \cos \varphi + B \sin \varphi + \frac{\gamma}{c^2} \text{ - решение}$$

коническое сечение - эллипс, в другой форме решение пишут так: $r = \frac{P}{1 + e \cos \varphi}$

71. Задача двух тел – изучение движения двух материальных точек под действием сил их взаимного притяжения или отталкивания. В ходе решения задачи вводится понятие приведенной массы и устанавливается, что в этой задаче могут происходить только плоское движение. (A99)

72. Уравнение конического сечения в полярных координатах, связанных с фокусом

$$\text{эллипса и направлением на перигей: } r = \frac{P}{1 + e \cos \varphi} \text{ (полярная ось совпадает с}$$

направлением на перигей)

73. Связь фокального параметра и эксцентриситета с геометрическими

$$\text{характеристиками эллипса: } e = \frac{c}{a} = \frac{\sqrt{a^2 - b^2}}{a} \quad p = \frac{b^2}{a}$$

74. Связь фокального параметра и эксцентриситета с динамическими величинами в

центральной поле с потенциальной энергией $\Pi(r) = -\frac{\alpha}{r} : p = \frac{K_0^2}{m\alpha}$,

$$e = \sqrt{1 + 2E_0 \frac{K_0^2}{m\alpha^2}}$$

75. Связь значения эксцентриситета с формой траектории: $e < 1 \Rightarrow$ эллипс ($e = 0 \Rightarrow$ окружность радиуса p), $e = 1 \Rightarrow$ парабола, $e > 1 \Rightarrow$ гипербола

76. $e < 1$ - финитное движение (спутники, планеты), $e \geq 1$ - инфинитное движение.

При инфинитном движении тело может удалиться сколь угодно далеко, при финитном – нет. («финитное»=ограниченное) (W)

77. Первая космическая скорость (7.9 км/с) — это минимальная скорость, при которой тело, движущееся горизонтально над поверхностью планеты, не упадет на неё, а будет двигаться по круговой орбите. Вторая космическая скорость (11.2 км/с) (параболическая скорость, скорость освобождения, скорость убегания) — наименьшая скорость, которую необходимо придать объекту (например, космическому аппарату), масса которого пренебрежимо мала по сравнению с массой небесного тела (например, планеты), для преодоления гравитационного притяжения этого небесного тела. (W)

78. Законы Кеплера для планет: I «Каждая из планет солнечной системы совершает плоское движение с постоянной секторальной скоростью». II «Траекториями всех планет служат эллипсы, в общем фокусе которых расположено Солнце». III «Отношение квадратов времен T обращения планет к кубам больших полуосей их эллиптических траекторий одинаково для всех планет: $\frac{T^2}{a^3} = const$ »

79. Рассеивание частиц, которое производил Резерфорд называют Кулоновским рассеиванием потому, что оно базируется исключительно на силах электростатического взаимодействия, и минимальное расстояние между частицами зависит только от потенциала поля. Ньютоновское поле – поле гравитационных сил, минимальное расстояние зависит от размеров частиц. Прицельное расстояние (прицельный параметр - параметр удара), в теории рассеяния частиц расстояние между рассеивающим силовым центром и линией первоначального движения рассеиваемой частицы. Формула Резерфорда - это формула для дифференциального эффективного поперечного сечения рассеяния

нерелятивистских заряженных частиц в телесный угол Ω , в кулоновском поле другой неподвижной заряженной частицы или ядра (мишени). В системе центра

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left(\frac{Z_1 Z_2 e^2}{2mv^2} \right)^2 \frac{1}{\sin^4 \frac{\Theta}{2}}$$

инерции записывается следующим образом: Z_1 и Z_2 — заряды налетающей частицы и мишени, m, v — масса и скорость налетающей частицы, Θ — двумерный угол рассеяния, e — элементарный заряд, $d\sigma$ — дифференциальное сечение, Ω — телесный угол (W)

80. Законы изменения импульса и кинетического момента системы переменного

состава: $\frac{d\vec{Q}}{dt} = \vec{R}^{\text{внеш}} + \vec{R}^{\text{дон}}$, где $\vec{R}^{\text{дон}} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left(-\frac{\Delta \vec{Q}^{\text{yx}}}{\Delta t} + \frac{\Delta \vec{Q}^{\text{np}}}{\Delta t} \right)$, а $\frac{d\vec{K}_O}{dt} = \vec{M}_O^{\text{внеш}} + \vec{M}_O^{\text{дон}}$,

где $\vec{M}_O^{\text{дон}} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left(-\frac{\Delta \vec{K}_O^{\text{yx}}}{\Delta t} + \frac{\Delta \vec{K}_O^{\text{np}}}{\Delta t} \right)$

81. Уравнение Мещерского: $m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{R}^{\text{внеш}} - \sum_{i=1}^n \frac{dm_i^{\text{yx}}}{dt} \vec{u}_i^{\text{yx}} + \sum_{l=1}^r \frac{dm_l^{\text{np}}}{dt} \vec{u}_l^{\text{np}}$, где

$$\vec{u}_i^{\text{yx}} = \vec{C}_i^{\text{yx}} - \vec{v}, \vec{u}_i^{\text{np}} = \vec{C}_i^{\text{np}} - \vec{v}, \vec{u}_i^{\text{yx}} = \vec{C}_i^{\text{yx}} - \vec{v}, \vec{u}_i^{\text{np}} = \vec{C}_i^{\text{np}} - \vec{v}$$

- скорости уходящих и

приходящих масс в подвижной поступательной системе, связанной с телом.

82. Формула Циолковского является решением уравнения Мещерского при

отсутствии внешних сил, а масса в систему «не приходит»: $v(t) = v_0 + u \ln \frac{m_0}{m(t)}$

83. Oz – неподвижная ось. Тогда для нее выполняется:

$$J_z \frac{d\omega_z}{dt} = M_z + M_z^{(r)}$$

В правой части уравнения второе слагаемое –

проекция момента реактивных сил на ось Oz. Следует учитывать, что момент инерции относительно оси z – величина переменная. Это уравнение описывает вращение переменного состава вокруг неподвижной оси (M273)

84. Кватернион (от лат. quaterni - по четыре) - обобщение понятия комплексного числа. Имеет вид: $\Lambda = \lambda_0 i_0 + \lambda_1 i_1 + \lambda_2 i_2 + \lambda_3 i_3$, где i_0, i_1, i_2, i_3 - специальные единицы.

$\Lambda + M = (\lambda_0 + \mu_0) i_0 + (\lambda_1 + \mu_1) i_1 + (\lambda_2 + \mu_2) i_2 + (\lambda_3 + \mu_3) i_3$. По сути представляет из себя пару скаляра и вектора. Для базисных векторов вводится операция кватернионного умножения.

$$\left. \begin{aligned} i_0 \circ i_0 = i_0, i_0 \circ i_k = i_k \circ i_0 = i_k, i_k \circ i_k = -1, \\ i_1 \circ i_2 = i_3, i_2 \circ i_3 = i_1, i_3 \circ i_1 = i_2, \\ i_2 \circ i_1 = -i_3, i_3 \circ i_2 = -i_1, i_1 \circ i_3 = -i_2 \\ k, j = 1, 2, 3 \end{aligned} \right\} \leftrightarrow i_k \circ i_j = -(i_k, i_j) + [i_k \times i_j], \text{ Если запишем}$$

$$\Lambda = \lambda_0 + \vec{\lambda}, M = \mu_0 + \vec{\mu}, \text{ то } \vec{\lambda} \circ \vec{\mu} = -(\vec{\lambda}, \vec{\mu}) + [\vec{\lambda} \times \vec{\mu}]$$

$$\begin{aligned} \Lambda \circ M &= (\lambda_0 + \vec{\lambda}) \circ (\mu_0 + \vec{\mu}) = \lambda_0 \mu_0 + \lambda_0 \vec{\mu} + \vec{\lambda} \mu_0 + \vec{\lambda} \circ \vec{\mu} = \\ &= \lambda_0 \mu_0 + \lambda_0 \vec{\mu} + \vec{\lambda} \mu_0 - (\vec{\lambda}, \vec{\mu}) + [\vec{\lambda} \times \vec{\mu}] \end{aligned}$$

85. Свойства кватернионного умножения: дистрибутивность

$$\Lambda \circ (M + N) = \Lambda \circ M + \Lambda \circ N, \text{ ассоциативность } \Lambda \circ (M \circ N) = (\Lambda \circ M) \circ N,$$

отсутствие коммутативности в общем случае $\Lambda \circ M \neq M \circ \Lambda$ - равенство

выполняется только при коллинеарности, когда $[\vec{\lambda} \times \vec{\mu}] = 0$, но

$$\text{sqal}(\Lambda \circ M \circ N) = \text{sqal}(N \circ \Lambda \circ M) - \text{при циклической замене кватернионов.}$$

86. Сопряженный кватернион: $\bar{\Lambda} = \lambda_0 - \vec{\lambda}$, следует заметить, что

$$\overline{\Lambda \circ M} = \bar{M} \circ \bar{\Lambda}$$

$$\overline{\Lambda_1 \circ \dots \circ \Lambda_n} = \bar{\Lambda}_n \circ \dots \circ \bar{\Lambda}_1, \text{ нормированный кватернион: } \|\Lambda\| = 1, \text{ обратный}$$

$$\Lambda^{-1} : \{\Lambda \circ \Lambda^{-1} = 1\}$$

$$\text{кватернион: } \Lambda^{-1} = \frac{\bar{\Lambda}}{\|\Lambda\|}, (\|\Lambda\| \neq 0), (\Lambda_1 \circ \dots \circ \Lambda_n)^{-1} = \Lambda_n^{-1} \circ \dots \circ \Lambda_1^{-1}$$

$$\|\Lambda^{-1}\| = \frac{1}{\|\Lambda\|}$$

87. Тригонометрическая запись кватерниона: $\Lambda = |\Lambda|(\cos \nu + \vec{e} \sin \nu), |\Lambda| = \sqrt{\|\Lambda\|}$

88. Кватернионные уравнения можно решать переходя к тригонометрической записи кватерниона и используя формулу, аналогичной формуле Муавра

$$\Lambda^n = |\Lambda|^n (\cos n\nu + \vec{e} \sin n\nu), \text{ а можно - в векторной форме.}$$

89. Параметры Родрига-Гамильтона – компоненты кватерниона в его собственном базисе. Собственный базис кватерниона Λ - тот базис, поворот из которого задается этим кватернионом. Например, повороты на углы Эйлера задаются в

$$\text{собственном базисе: } \Lambda_\Psi = \cos \frac{\Psi}{2} + i_3 \sin \frac{\Psi}{2}; \Lambda_\theta = \cos \frac{\theta}{2} + i_1 \sin \frac{\theta}{2}; \Lambda_\varphi = \cos \frac{\varphi}{2} + i_3 \sin \frac{\varphi}{2}$$

90. Произвольное положение твердого тела с неподвижной точкой O относительно базиса $O\vec{i}_1\vec{i}_2\vec{i}_3$ задается некоторым нормированным кватернионом Λ по формулам: $\vec{e}_k = \Lambda \circ \vec{i}_k \circ \bar{\Lambda}$. При этом каждому положению твердого тела соответствуют два значения кватерниона, отличающиеся знаком. Для точки: $\vec{r}' = \Lambda \circ \vec{r} \circ \bar{\Lambda}$. Кватернионы, рассматриваемые как алгебра на \mathbb{R} , образуют четырехмерное вещественное векторное пространство. Любой поворот этого пространства относительно O может быть записан в виде $q \mapsto \xi q \zeta$, где ξ и ζ — пара единичных кватернионов, при этом пара (ξ, ζ) определяется с точностью до знака, то есть один поворот определяют в точности две пары — (ξ, ζ) и $(-\xi, -\zeta)$. (W)

91. Теорема Эйлера о конечном повороте. Любое положение твердого тела с неподвижной точкой может быть получено из начального положения одним поворотом вокруг некоторой оси \vec{e} на некоторый угол α . При этом ось \vec{e} конечного поворота коллинеарна векторной части кватерниона $\Lambda = \lambda_0 + \vec{\lambda}$, а угол α конечного поворота определяется формулой $\alpha = 2 \arccos \lambda_0$.

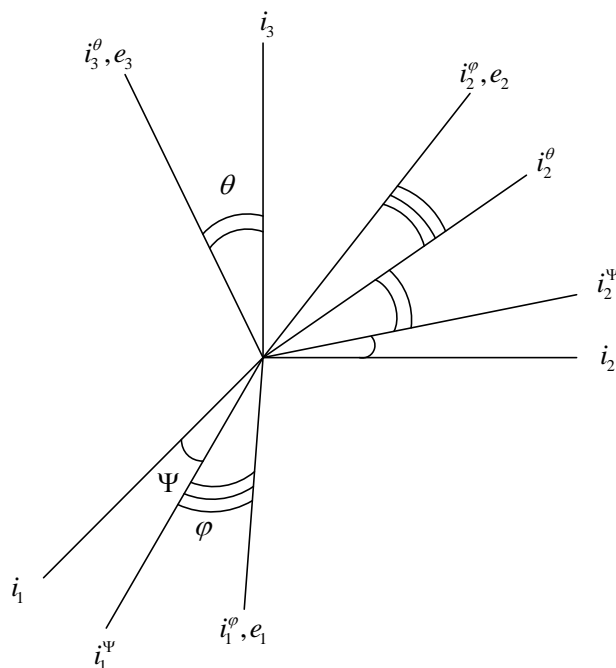
$$\Lambda = \cos \frac{\alpha}{2} + \vec{e} \sin \frac{\alpha}{2}$$

92. В общем базисе в случае n поворотов, задаваемых кватернионами $\Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_n$ итоговый поворот задается произведением в обратном порядке:

$$\Lambda = \Lambda_n \circ \dots \circ \Lambda_2 \circ \Lambda_1. \text{ В собственном базисе — в прямом порядке (*- значит, что кватернионы заданы в собственном базисе): } \Lambda = \Lambda_1^* \circ \Lambda_2^* \circ \dots \circ \Lambda_n^*$$

93. Углы Эйлера (Ψ - угол прецессии, θ - угол нутации, φ - угол собственного вращения)

$$\Lambda_\Psi = \cos \frac{\Psi}{2} + i_3 \sin \frac{\Psi}{2}, \quad \Lambda_\theta = \cos \frac{\theta}{2} + i_1 \sin \frac{\theta}{2}, \quad \Lambda_\varphi = \cos \frac{\varphi}{2} + i_3 \sin \frac{\varphi}{2} \text{ - в собственном базисе}$$



$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k}$$

94. Оператор набла (Гамильтона): $\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k}$. Приобретает смысл в сочетании со скалярной функцией, к которой применяется. Градиент — вектор, показывающий направление наискорейшего возрастания некоторой величины, значение которой меняется от одной точки пространства к другой:

$$\text{grad } \varphi = \nabla \varphi = \frac{\partial \varphi}{\partial x} \vec{e}_x + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \vec{e}_y + \frac{\partial \varphi}{\partial z} \vec{e}_z.$$

Дивергенция — дифференциальный оператор, отображающий векторное поле на скалярное: $\text{div } \mathbf{F} = \nabla \cdot \mathbf{F}$,

$$\text{div } \mathbf{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}.$$

Ротор — дифференциальный оператор над

$$\text{rot } \mathbf{F} = \nabla \times \mathbf{F} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \times \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix}, \quad (W)$$

векторным полем:

95. Частная производная — производная, которая берется по определенной переменной, при взятии которой остальные переменные, от которых может зависеть функция полагаются константами.

$$\frac{\partial f}{\partial x_k} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{f(x_1, \dots, x_k + \Delta x, \dots, x_n) - f(x_1, \dots, x_k, \dots, x_n)}{\Delta x}.$$

Полная производная - производная функции по времени вдоль траектории.

$$\frac{df}{dt} = \frac{\partial f}{\partial t} + \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial v}{\partial t} + \dots + \frac{\partial f}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial t} \quad (W)$$

96. Векторное произведение — это псевдовектор, перпендикулярный плоскости, построенной по двум сомножителям и равный по модулю площади параллелограмма, построенного на этих векторах. Справедлива формула

$$[\vec{a}, \vec{b}, \vec{c}] = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c}(\vec{a} \cdot \vec{b}), \text{ где } [\vec{a}, \vec{b}, \vec{c}] = [\vec{a}, [\vec{b}, \vec{c}]]$$