

# Элементы вариационного исчисления

Наряду с задачами механики, в которых требуется определить экстремальное значение функции  $y = f(x)$ , нередко возникает необходимость найти максимум или минимум переменных величин, называемых функционалами значение которых выражается определенным интегралом и зависит от выбора вида одной или нескольких функций.

Примером функционала служит выражение для длины дуги

$$J(x, y) = \int_{x_1}^{x_2} \sqrt{1 + (y')^2} dx.$$

Величина  $J(x, y)$  может быть вычислена, если известна  $y(x)$ .

Моменты инерции, статические моменты, координаты центра тяжести некоторой кривой или поверхности и др. также являются функционалами, и их вычисление зависит от вида функции входящей в уравнение кривой или поверхности.

Вариационное исчисление изучает методы, позволяющие находить экстремальные значения функционалов.

Многие задачи механики и физики сводятся к утверждению, что функционал в рассматриваемом процессе должен достигать максимума или минимума.

Эти законы носят название вариационных принципов механики или физики.

К числу вариационных принципов принадлежат: принцип действия, закон сохранения энергии, закон сохранения импульса, закон сохранения количества движения, принцип Кастилиано в теории упругости и многие другие..

Таким образом, предметом вариационного исчисления является отыскание неизвестных функций  $y(x)$  или  $y_i(x)$  реализующих максимум или минимум функционалов вида

$$J = \int_{x_1}^{x_2} F[y(x), y'(x), x] dx$$

или

$$J = \int_{x_1}^{x_2} F[y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x), y'_1(x), y'_2(x), \dots, y'_n(x), x] dx,$$

Где  $F$  — подынтегральное выражение.

Пределы интегрирования  $x_1$  и  $x_2$  и граничные значения искомым функций  $y$  или  $y_i$  известны. Рассматриваются также задачи, в которых пределы интегрирования (граничные значения функций) неизвестны и нуждаются в определении.

Предполагается, что рассматриваемые интегралы существуют, а функции  $y(x)$  или  $y_i(x)$ , дающие экстремум функционалу, выбираются из множества всех функций, имеющих на заданном отрезке непрерывные вторые производные.

Подынтегральная функция  $F$  (интегрант) также имеет непрерывные производные. Каждая из  $n$  функций  $y_i(x)$  реализующая экстремум функционала

$$J(y_i, y_i', x),$$

должна удовлетворять, согласно необходимому условию, системе  $n$  дифференциальных уравнений (уравнений Эйлера)

$$\frac{d}{dx} \left( \frac{\partial F}{\partial y_i'} \right) - \frac{\partial F}{\partial y_i} = 0 \quad (i=1, 2, \dots, n)$$

при заданных граничных условиях. Искомые функции  $y_i(x)$ , удовлетворяющие уравнениям Эйлера, называются экстремалами рассматриваемой задачи.

Характер экстремума функционала определяется условием Лежандра. В одномерном случае  $J(y, y', x)$  имеет минимум, если

$$F_{y'y'} \geq 0$$

если

$$F_{y'y'} \leq 0$$

— максимум.

Пример

На каких кривых может достигать экстремума функционал

$$J = \int_0^1 [(y')^2 + 12xy] dx, \quad y(0) = 0, \quad y(1) = 1.$$

Воспользуемся уравнением Эйлера

$$\frac{d}{dx}(F'_{y'}) - F'_y = 0, \quad F = (y')^2 + 12xy$$

имеем  $F'_y = 12x$   $\frac{d}{dx}(F'_{y'}) = 2y''$

После подстановки полученных выражений в уравнение Эйлера для определения экстремали получим уравнение

$$2y'' - 12x = 2(y'' - 6x) = 0.$$

Дважды интегрируя уравнение

$$y'' - 6 = 0,$$

получаем общее решение

$$y = x^3 + c_1 x + c_2$$

Воспользовавшись граничными условиями, устанавливаем, что  $c_1 = 0$ ,  $c_2 = 0$  и, следовательно, экстремаль имеет вид

$$y = x^3$$

По условию Лежандра

$$F''_{y'y'} = 2 > 0$$

следует, что при  $y = x^3$  заданный функционал принимает минимальное значение

Вариационное исчисление играет основополагающую роль в составлении уравнений механики и физики.

Большинство этих уравнений может быть получено на основе вариационного принципа при помощи понятия энергии.

Так, например, принцип Гамильтона (принцип наименьшего действия) состоит в том, что переход системы из одного состояния в другое при стационарных связях происходит так, чтобы интеграл действия (функционал) имел минимальное значение

$$J = \int_{t_0}^{t_1} (T - U) dt = \int_{t_0}^{t_1} L dt,$$

где  $T, U$  — соответственно кинетическая и потенциальная энергии системы  $L = T - U$  — функция Лагранжа). Это типичная вариационная задача.

Принцип Гамильтона можно переносить разнообразные физические процессы с целью составления уравнений в математической физике.

Очевидно помощью этого принципа могут быть решены многие задачи обоснования решений при работе с различными дисперсионными материалами.

Пример

Найти экстремаль функционала

$$\int_0^1 (48y - (y'')^2) dx \rightarrow \text{extr}, \quad y(0) = y'(0) = 0, \quad y(1) = 1, \quad y'(1) = 5.$$

Решение.

Уравнение Эйлера имеет вид

$$F'_y - \frac{d}{dx} F'_{y'} + \frac{d^2}{dx^2} F'_{y''} = 48 - 2y^{(IV)} = 0$$

$$(F'_y = 48, \quad \frac{d^2}{dx^2} F'_{y''} = -2y^{(IV)}, \quad \frac{d}{dx} F'_{y'} = 0).$$

Решением уравнения  $y^{(IV)} = 24$  служит функция

$$y = x^4 + (C_1/6)x^3 + (C_2/2)x^2 + C_3x + C_4.$$

Воспользовавшись граничными условиями, находим  $C_1 = 6$ ,  $C_2 = -2$ ,  $C_3 = 0$ ,  $C_4 = 0$ .

Следовательно,

$$y = x^4 + x^3 - x^2.$$

# Дальность воздействия взрыва на горную породу

Задача о взрыве, важнейшая для горного производства, решалась многими выдающимися учеными аналитическими методами и с применением методов подобия и размерностей. Эти исследования позволили установить важнейшие закономерности этого процесса, распределение скорости, давления, плотности и температуры за фронтом ударной волны для различных термодинамических характеристик газа.

Аналитически установлено, что вблизи центра взрыва возникают большие градиенты температуры, а плотность стремится к нулю температура и энтропия — к бесконечности.

Закон затухания ударной волны зависит от формы заряда. Свойства вязкости и теплопроводности могут вызывать некоторое влияние на движение газа вблизи центра взрыва.

При сильном взрыве можно пренебречь давлением перед ударной волной по сравнению с давлением за ударной волной. Скорость распространения ударной волны в общем случае зависит от термодинамических характеристик газа

(показатель Пуассона

$$\gamma = \frac{C_p}{C_v}$$

).

Если же возмущение распространяется с бесконечно большой скоростью, то возможно решение без ударной волны. С использованием метода теории подобия и размерностей установлено, что применение больших сосредоточенных зарядов для подъема горной массы энергетически невыгодно по сравнению с рассредоточением зарядов.

Таким образом, аналитические исследования взрыва очень важны, но для практического применения мало пригодны, так как требуют знания многих опытных коэффициентов, зависящих от характеристик породы, от свойств ВВ, газа и многих других факторов, для определения которых нужен эксперимент. Поэтому на практике часто действие взрыва характеризуют только массой ВВ, которая пропорциональна энергии взрыва, и в этом случае пренебрегают формой, химической и физической природой заряда. Это не всегда правильно, в частности, в вопросах действия кумулятивных зарядов.

В нормативной литературе при расчете расстояний (г), безопасных по действию ударной волны при взрывах, рекомендуется применять следующие формулы:

$$r_B = k_H \sqrt[3]{Q}$$

Для открытых зарядов ВВ при  $Q > 10$  т;

$$r_B = k_B \sqrt{Q}$$

Для тех же условий при  $Q < 10$  т;

где  $Q$  — масса заряда ВВ.

Для определения расстояний (м), при которых колебания грунта, вызываемые однократным взрывом сосредоточенного заряда ВВ, становятся сейсмически безопасными для зданий и сооружений, рекомендуется формула:

$$r_c = k_r \cdot k_c \cdot a \sqrt[3]{Q}.$$

Все эти формулы эмпирические, найдены в определенных условиях и, справедливы лишь для исследованных интервалов изменения переменных.

Опытные коэффициенты

$$k_B, k_B, k_r, k_C, a$$

изменяются в широком диапазоне,

Так, для открытых зарядов  $k_B$  в изменяется от 400 (отсутствие повреждений зданий) до 30 — 50 (полное разрушение застекления, повреждение рам и дверей).

В формулах  $k_B$  уменьшается с 50-150 (отсутствие повреждений) до 2-4 (разрушение внутренних перегородок, рам, дверей, сараев) и 1,5-2,0 (разрушение малостойких каменных и деревянных зданий).

Рекомендуется принимать  $k_r=5$  (ненарушенные скальные породы), (нарушенные скальные породы),  $k_r=12$  (необводненные песчаные, глинистые грунты глубиной до 10 м),  $k_r=20$  (водонасыщенные грунты).

Коэффициент  $k_C$  изменяется от 1 (одиночные производственные здания с железобетонным металлическим каркасом) до 2 (небольшие жилые поселки).

И, наконец  $a=1$  — взрыв на рыхление;  $a=0,8$  — взрыв на выброс;  $a=0,5$  — взрыв полу углубленного заряда.

В случае, когда не подходит ситуация под указанные варианты, используют коэффициенты, дающие больший радиус безопасной

Как отмечалось, формулы эмпирические, но и в этом будет получен лучший результат, если при подборе вида формулы учитывались теоретические представления о сущности происходящего процесса.

Применительно к рассмотренным примерам легко убедиться, что выше приведенные формулы могут быть получены из допущения пропорциональности действия заряда площади поражения, так как из

$$\frac{dQ}{dr} = kr^2$$

следует

$$\int_0^Q dQ = k \int_0^{r_B} r^2 dr \rightarrow Q = \frac{k}{3} \cdot r_B^3,$$

оттуда

$$r_B = k_B \sqrt[3]{Q}.$$

Формула может быть получена следующим образом

$$\frac{dQ}{dr} = kr \rightarrow \int_0^Q dQ = k \int_0^{r_B} r dr \rightarrow Q = k \frac{r_B^2}{2}, \quad r_B = k_B \sqrt{Q}.$$

Применяя тот же принцип можно определить зависимость давления ударной волны  $P$  от расстояния  $r$  исходя из допущения

$$\frac{dP}{dr} = -kP$$

-(скорость ударной волны пропорциональна текущему значению  $P$ ). В результате интегрирования находим экспоненциальный закон изменения  $P(r)$ .

Учитывая неоднозначность ситуации из-за большой вариабельности коэффициентов пропорциональности в эмпирических формулах, считаем возможным рекомендовать использовать для принятия решений (особенно в вопросах безопасности) упрощенные методы расчета последствий взрыва.

Конечно, при этом следует знать, что пренебрегаем сопротивлением воздуха, допускаем аддитивность потоков энергии взрыва. До 10-15% энергии ВВ расходуется на разрушение горной массы (при заглублении ВВ). Часть энергии ВВ идет на нагрев среды (в центре) и химические реакции, а какая-то часть может быть поглощена или, напротив, отражена от препятствия (стены или др.) и тем самым усилить ударную волну в одном из направлений.

Рассмотрим приближенный вариант расчета разброса (разлета) кусков породы при взрыве.

Тепловая энергия  $E$  (в единицах механической работы) взрыва ВВ массой

$$E = Q \cdot q,$$

где  $q$  — удельная теплота взрыва ВВ (например, для тротила  $q = 4,2$  МДж/кг).

Начальную скорость  $v_0$  разлета кусков породы находим из выражения кинетической энергии

$$E = \frac{mv^2}{2}:$$

$$v_0 = \sqrt{\frac{2E_1}{m}},$$

$E_1$  — часть энергии взрыва, приходящейся на живое сечение  $\omega$  «куска» с массой  $m$ .

Эта часть составляет долю сферы с поверхностью  
( $l$  — расстояние "куска" от места взрыва):

$$\sigma = 4\pi l^2$$

$$E_1 = \frac{100 \cdot \omega}{\sigma} \cdot E.$$

$$v_0 = \sqrt{\frac{2E \cdot 100\omega}{m\sigma}}.$$

Таким образом.

Исследуя баллистику (параболу) разлета «кусков», находим что

$$(v_0)_x = (v_0)_y = \frac{v_0}{\sqrt{2}},$$

так как самая большая дальность полета у «куска», улетающего под углом  $45^\circ$

Уравнение траектории полета куска породы находим из условия непрерывного перехода кинетической энергии, сообщенной телу (куску) в потенциальную.

В этой задаче используется вариационный принцип — принцип Гамильтона. Этот принцип состоит в переходе из одного состояния в другое таким образом, чтобы интеграл действия (функционал) имел минимальное значение

$$I = \int_{t_0}^{t_1} L dt = \int_{t_0}^{t_1} (E - U) dt ,$$

$$(E = \frac{my'^2}{2})$$

$$(U = mgy)$$

где E, и U- соответственно кинетическая

и потенциальная

энергии системы  $I = E - U$  - функция Лагранжа.

Экстремаль, дающую функционалу минимальное значение, находим из уравнения Эйлера:

$$F'_y - \frac{d}{dt} \cdot F'_{y'} = 0,$$

$$F = \frac{my'^2}{2} - mgy = m \left( \frac{y'^2}{2} - gy \right), \quad F'_y = -g, \quad F'_{y'} = y', \quad \frac{d}{dt} \cdot F'_{y'} = y''.$$

После подстановки найденных величин в уравнение Эйлера находим:

$$y'' + g = 0,$$

$$y' = -gt + c$$

$$y = -\frac{gt^2}{2} + c_1 t + c_2.$$

С учетом начальных условий

$$(y'(t=0) = (v_0)_y \text{ и } y(t=0) = h)$$

получим уравнение движения куска породы

$$y = -\frac{gt^2}{2} + (v_0)_y t + h.$$

В самой высокой точке траектории

$$y' = v_y(t = t_1) = 0.$$

Следовательно,

$$y' = -gt + (v_0)_y$$

при  $t = t_1$  имеем

$$t_1 = \frac{(v_0)_y}{g}.$$

Полное время полета куска

$$T = 2t_1 = \frac{2(v_0)_y}{g}$$

а радиус поражения

$$R = (v_0)_x \cdot T.$$

Если рассматривается произвольный начальный угол  $\alpha$

$$(v_0)_x = v_0 \cdot \cos \alpha \quad \text{и} \quad (v_0)_y = v_0 \cdot \sin \alpha.$$

Считаем также, что рассмотренный м можно использовать в обратном порядке — для определения массы ВВ известных R и m.

Например, для  $l = 2$  м,  $m = 4$  кг,  $w = 0,01$  м<sup>2</sup>,  $Q = 0,6$  кг

$$v_0 = \frac{2 \cdot 4,2 \cdot 10^6 \cdot 0,102 \cdot 100 \cdot 0,01}{4\pi \cdot 2^2 \cdot 4} = 50,4 \text{ м/с,}$$

$$(v_0)_x = (v_0)_y = \frac{v_0}{\sqrt{2}} = 35,7 \text{ м/с.}$$

Полное время полета куска породы

$$T = \frac{2(v_0)_y}{g} = \frac{2 \cdot 35,7}{9,84} = 7,28 \text{ с.}$$

Радиус поражения

$$R = (v_0)_x \cdot T = 35,7 \cdot 7,28 = 260 \text{ м.}$$

Приведенные примеры показывают эффективность аналитического следования при подготовке решения.