

метрам, найти выражения для нек-рых осн. *аббераций оптических систем*. Ф-ции, наз. Э., широко используются в *электронной и ионной оптике* в рамках общей аналогии, существующей между нею и классич. оптикой, а также при описании процессов рассеяния частиц и волн в квантовой механике и квантовой теории поля (эйконольное приближение), где тоже возникают аналогии с оптикой.

Лит.: Борн М., Вольф Э., Основы оптики, пер. с англ., 2 изд., М., 1973.

**ЭЙЛЕРА ИНТЕГРАЛЫ** — интегралы вида

$$\Gamma(z) = \int_0^{\infty} e^{-t} t^{z-1} dt, \quad \operatorname{Re} z > 0$$

— гамма-функция, или Э. и. второго рода [Л. Эйлер (L. Euler), 1729—30], и вида

$$B(u, v) = \int_0^1 t^{u-1} (1-t)^{v-1} dt, \quad \operatorname{Re} u > 0, \quad \operatorname{Re} v > 0$$

— бета-функция, или Э. и. первого рода [Л. Эйлер, 1730—31, ранее рассматривался также И. Ньютоном (I. Newton) и Дж. Уоллисом (Валиссом) (J. Wallis)].

В области определения  $\Gamma(z)$  является *аналитической функцией*;  $B(u, v)$  аналитична по каждому из аргументов. Э. и. связаны соотношением

$$B(u, v) = \frac{\Gamma(u)\Gamma(v)}{\Gamma(u+v)}. \quad (*)$$

Ф-ция  $\Gamma(z)$  может быть аналитически продолжена на всю плоскость, за исключением точек  $z = -n, n = 0, 1, 2, \dots$ , где она имеет полюсы порядка с вычетами  $(-1)^n/n!$ . *Аналитическое продолжение*  $B(u, v)$  может быть получено из (\*).

Э. и. удовлетворяют, в частности, следующим функциональным соотношениям:  $\Gamma(z+1) = z\Gamma(z)$ ,  $\Gamma(z)\Gamma(1-z) = \pi/\sin \pi z$  (т. н. ф-ла дополнения),  $2^{2z-1}\Gamma(z)\Gamma(z+1/2) = \Gamma(1/2)\Gamma(2z)$  (ф-ла удвоения),  $B(z, 1) = 1/z$ ,  $B(z, 1-z) = \pi/\sin \pi z$ ,  $2^{2z-1}B(z, 1/2) = B(z, 1/2)$ .

Частные значения:  $\Gamma(n+1) = n!$ ,  $\Gamma(1/2) = \sqrt{\pi}$ ,  $\Gamma(n+1/2) = (\sqrt{\pi}/2^{2n})(2n)!/n!$ ,  $B(m+1, n+1) = m!n!/(m+n)!$  ( $m = 0, 1, 2, \dots$ ),  $B(1/2, n/2) = 2(n-2)!/(n-1)!!$  (при  $n = 2, 4, 6, \dots$ ) и  $B(1/2, n/2) = \pi(n-2)!/(n-1)!!$  (при  $n = 1, 3, 5, \dots$ ).

Для  $|z| \gg 1$ ,  $|\arg z| \leq \pi - \delta$ ,  $\delta > 0$  справедливо асимптотич. представление

$$\Gamma(z) = \exp \left[ (z-1/2) \ln z - z + (1/2) \ln 2\pi \right] \times [1 + 1/12z + 1/288z^2 - 139/51840z^3 + 0(z^{-4})].$$

В приложениях часто используют т. н. формулу Стирлинга:

$$\Gamma(n+1) = n! \approx \sqrt{2\pi n} \left(\frac{n}{e}\right)^n.$$

Ф-цию  $B(x, y)$  ( $x, y$  — вещественные) можно представить в виде ряда

$$B(x, y) = \frac{1}{y} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n y(y-1) \dots (y-n)}{n!(x+n)}, \quad y > 0.$$

**Интегралы**

$$\Gamma(a, z) = \int_z^{\infty} e^{-t} t^{a-1} dt,$$

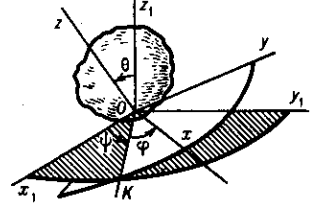
$$B_z(p, q) = \int_0^z t^{p-1} (1-t)^{q-1} dt$$

наз. соответственно неполной гамма-функцией и неполной бета-функцией (см. также *Интегральные функции*).

Лит.: Лебедев Н. Н., Специальные функции и их приложения, 2 изд., М.—Л., 1963; Никифоров А. Ф., Уваров В. Б., Специальные функции математической физики, 2 изд., М., 1984.

**ЭЙЛЕРА УГЛЫ** — три угла  $\varphi, \psi$  и  $\theta$ , определяющие положение твёрдого тела, имеющего неподвижную точку  $O$  (напр., *гироскопа*), по отношению к неподвижным пря-

моуг. осям  $Ox_1y_1z_1$ . Если с телом жёстко связать прямоуг. оси  $Oxyz$  (рис.) и обозначить линию пересечения плоскостей  $Ox_1y_1$  и  $Oxy$  через  $OK$  (линия узлов), то Э. у. будут: угол собственного вращения  $\varphi = \angle KOx$  (угол поворота вокруг оси  $Oz$ ), угол прецессии  $\psi = \angle x_1OK$  (угол поворота вокруг оси  $Oz_1$ ) и угол нутации  $\theta = \angle z_1Oz$  (угол поворота вокруг линии узлов  $OK$ ); положит. направления отсчёта углов показаны на рисунке дуговыми стрелками. Положение тела будет определяться однозначно, если считать углы  $\varphi$  и  $\psi$  изменяющимися от 0 до  $2\pi$ , а угол  $\theta$  — от 0 до  $\pi$ . Э. у.



широко используются в динамике твёрдого тела, в частности в теории гироскопа и в небесной механике.

**ЭЙЛЕРА УРАВНЕНИЕ** в гидромеханике — дифференц. ур-ние движения идеальной жидкости в переменных Эйлера. Если давление  $p$ , плотность  $\rho$ , проекции скоростей частиц жидкости  $u, v, w$  и проекции действующей объёмной силы  $X, Y, Z$  рассматривать как ф-ции координат  $x, y, z$  точек пространства и времени  $t$  (переменные Эйлера), то Э. у. в проекциях на оси прямоуг. декартовой системы координат принимает вид системы ур-ний:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} = X - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x},$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} = Y - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y},$$

$$\frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} = Z - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z}.$$

Решение общей задачи гидромеханики в переменных Эйлера сводится к тому, чтобы, зная  $X, Y, Z$ , а также начальные и граничные условия, определить  $u, v, w, p$ ,  $\rho$  как ф-ции  $x, y, z$  и  $t$ . Для этого к Э. у. присоединяют ур-ние неразрывности в переменных Эйлера:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho w)}{\partial z} = 0.$$

В случае баротропной жидкости, у к-рой плотность зависит только от давления, 5-м ур-нием будет ур-ние состояния  $\rho = \rho(p)$  (или  $\rho = \text{const}$ , когда жидкость несжимаема).

Э. у. используются при решении разнообразных задач гидромеханики.

Лит.: Лойцянский Л. Г., Механика жидкости и газа, 6 изд., М., 1987. С. М. Тарг.

**ЭЙЛЕРА УРАВНЕНИЯ** в механике твёрдого тела.

Динамические Э. у. представляют собой дифференц. ур-ния движения твёрдого тела вокруг неподвижной точки и имеют вид

$$I_x \dot{\omega}_x + (I_z - I_y) \omega_y \omega_z = M_x,$$

$$I_y \dot{\omega}_y + (I_x - I_z) \omega_z \omega_x = M_y,$$

$$I_z \dot{\omega}_z + (I_y - I_x) \omega_x \omega_y = M_z, \quad (1)$$

где  $I_x, I_y, I_z$  — моменты инерции тела относительно гл. осей инерции, проведённых из неподвижной точки;  $\omega_x, \omega_y, \omega_z$  — проекции мгновенной угл. скорости тела на эти оси;  $M_x, M_y, M_z$  — гл. моменты сил, действующих на тело, относительно тех же осей;  $\dot{\omega}_x, \dot{\omega}_y, \dot{\omega}_z$  — производные по времени от  $\omega_x, \omega_y, \omega_z$ .

Кинематические Э. у. дают выражения  $\omega_x, \omega_y, \omega_z$  через *Эйлера углы*  $\varphi, \psi, \theta$  и имеют вид

$$\omega_x = \dot{\psi} \sin \theta \sin \varphi + \dot{\theta} \cos \varphi,$$

$$\omega_y = \dot{\psi} \sin \theta \cos \varphi - \dot{\theta} \sin \varphi,$$

$$\omega_z = \dot{\varphi} + \dot{\psi} \cos \theta. \quad (2)$$

Система ур-ний (1) и (2) позволяет, зная закон движения тела, определить момент действующих на него сил и на-