

**ПРЕДСТАВЛЕНИЕ ГРУППЫ** — изображение элементов группы матрицами или преобразованиями линейного пространства, при котором сохраняется исходная групповая структура. Поскольку достаточно хорошо изучены матричные группы, при исследовании произвольной группы стараются установить соответствие между её элементами и матрицами некоторого фиксированного порядка, т. е. изучать группу с помощью её линейной модели. Рассмотрение П. г. позволяет обнаружить важные свойства самих групп.

В физике естественным образом возникают П. г. симметрии. Рассмотрим, напр., преобразования трёхмерного пространства в результате вращений системы координат. Закон преобразования векторов  $x \rightarrow x'$  даёт, разумеется, трёхмерное П. г. вращений. Инвариантность скаляров относительно вращений позволяет ввести одномерное П. г. вращений, когда каждый элемент группы отображается на тождеств. преобразование. Можно записать закон преобразования компонент  $T_{ij}$  тензора ранга 2. Если рассматривать 9 величин  $T_{ij}$  как координаты точки 9-мерного пространства, получим 3-мерное П. г. вращений. Пусть  $T_{ij} = T_{ji}$ , это свойство инвариантно относительно вращений; поскольку при этом остаётся лишь 6 компонент  $T_{ij}$ , получается 6-мерное П. г. вращений, и т. д. Аналогично можно построить П. г. Лоренца. Законы преобразования спиноров дают т. н. двузначные П. г. вращений и группы Лоренца. Симметрия или антисимметрия многочастичной волновой ф-ции при перестановке тождеств. частиц даёт П. г. перестановок. Одна из целей теории П. г. — найти разл. законы преобразования физ. величин, т. е. найти всевозможные П. г. симметрии.

П. г. тесно связаны с разл. специальными функциями матем. физики, в которых явно проявляются соотношения симметрии. Эта связь позволяет с единой точки зрения исследовать свойства спец. ф-ций и обнаружить новые классы ф-ций.

Развитие теории П. г. началось в кон. 19 — нач. 20 вв. в работах Г. Фробениуса (G. Frobenius) и И. Шурра (I. Schur). Затем Г. Вейль (H. Weyl), Дж. Нейманн (J. Neumann) и Ю. Вигнер (E. Wigner) продемонстрировали важность этой теории для физики.

**Основные определения.** П. г.  $G$  в пространстве  $V$  наз. отображение  $D(G, V)$  этой группы в набор преобразований  $V$ . Каждому элементу  $g \in G$  ставится в соответствие оператор  $T(g)$ , действующий в пространстве  $V$ , причём  $T(g_1 g_2) = T(g_1) T(g_2)$  для любых  $g_1$  и  $g_2$  из  $G$ ;  $T(e) = I$ , где  $e$  — единственный элемент группы  $G$ , а  $I$  — единичный оператор в  $V$ . П. г. наз. линейным, если  $V$  — линейное пространство, а  $T(g)$  — линейный оператор. В дальнейшем речь будет идти только о линейных П. г. Если  $G$  — топологич. группа, то обычно требуют, чтобы  $T(g)$  непрерывно зависел от  $g$ , такие П. г. наз. непрерывными.

Размерность пространства  $V$  обычно наз. размерностью представления,  $\dim D(G, V)$ , П. г. наз. вещественным (комплексным), если пространство П. г.  $V$  — вещественное (комплексное). Если  $D(G, V)$  конечномерно, то, выбрав в  $V$  базис  $e_1, e_2, \dots, e_n$ , можно задать операторы  $T(g)$  матрицами  $n$ -го порядка  $\|T_{ij}(g)\|$ , где элементы матрицы определяются соотношением

$$T(g)e_k = \sum_{j=1}^n T_{jk}(g)e_j. \text{ Матрица } \|T_{ij}(g)\| \text{ наз.}$$

матрицей представления  $D(G, V)$ , а ф-ция  $T_{ij}(g)$  — матричными элементами представления.

Простейшее П. г. получается, если положить  $T(g) = I$ , оно наз. единичным или тривиальным. Если группа  $G$  состоит из матриц фиксированного порядка, то одно из П. г. получается при  $T(g) = g$ . Т. о., определение всякой линейной группы является одновременно заданием её представления в виде группы линейных операторов, т. е. группы матриц. Такие П. г. наз. определяющими. П. г.  $D(G, V)$  наз. точ-

ным, если  $T(g) = I$ , тогда и только тогда, когда  $g = e$ . В этом случае отображение  $g \rightarrow T(g)$  взаимно однозначно (является изоморфизмом).

Если  $H$  — подгруппа группы  $G$ , то, рассматривая операторы  $T(g)$  только при  $g = h \in H$ , получим представление  $D(H, V)$ , называемое сужением П. г. на подгруппу  $H$ . Подпространство  $V_1 \subset V$  наз. инвариантным относительно П. г.  $D(G, V)$ , если оно инвариантно относительно всех операторов  $T(g)$  этого П. г., т. е. для любых  $g \in G$  и  $v \in V_1, T(g)v \in V_1$  (операторы  $T(g)$  не выводят из  $V_1$ ).

Два П. г.  $D_1(G, V_1)$  и  $D_2(G, V_2)$  наз. эквивалентными,  $D_1(G, V_1) \sim D_2(G, V_2)$ , если существует линейный оператор  $A$ , взаимно однозначно отображающий  $V_1$  на  $V_2$  и удовлетворяющий условию  $AT_1(g) = T_2(g)A$  для всех  $g \in G$ . Если  $D_1(G, V_1)$  конечномерно и  $D_1(G, V_1) \sim D_2(G, V_2)$ , то  $\dim D_1(G, V_1) = \dim D_2(G, V_2)$  и при соответствующем выборе базиса в  $V_1$  и  $V_2$  матричные элементы представлений  $D_1(G, V_1)$  и  $D_2(G, V_2)$  совпадают.

Пусть  $V_1 \subset V$  — инвариантное подпространство относительно П. г.  $D(G, V)$ . Тогда получаем П. г.  $D_1(G, V_1)$ , к-рое наз. подпредставлением П. г.  $D(G, V)$ . П. г. наз. приводимым, если оно содержит нетривиальные (т. е. отличные от тривиального и самого себя) подпредставления. П. г.  $D(G, V)$  наз. разложимым, если содержит подпредставления  $D_1(G, V_1)$  и  $D_2(G, V_2)$ , такие, что  $V$  изоморфно прямой сумме своих подпространств,  $V = V_1 \oplus V_2$ . В этом случае говорят, что П. г. эквивалентно прямой сумме представлений  $D_1$  и  $D_2$ :  $D \sim D_1 \oplus D_2$ . Если в П. г.  $D$  для всякого подпредставления  $D_1$  существует подпредставление  $D_2$ , такое, что  $D \sim D_1 \oplus D_2$ , то П. г. наз. вполне приводимым. В таком П. г. всякое инвариантное относительно действия операторов подпространство имеет инвариантное дополнение. Приводимое П. г. не обязательно должно быть разложимым.

Если в качестве базиса в пространстве  $V$  вполне приводимого конечномерного П. г. взять совокупность базисных векторов пространства подпредставлений, то матрицы, соответствующие операторам этого П. г., имеют квазидиагональный вид

$$T(g) = \begin{pmatrix} T_1(g) & 0 & \dots & 0 \\ 0 & T_2(g) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & T_k(g) \end{pmatrix}.$$

Если П. г.  $D(G, V)$  не содержит нетривиальных подпредставлений, то оно наз. неприводимым. Различают алгебраич. неприводимость, т. е. отсутствие инвариантных подпространств, и топологич. неприводимость, при к-рой пространство П. г. не должно содержать замкнутых инвариантных подпространств. Алгебраически неприводимое П. г. является топологически неприводимым; обратное, вообще говоря, неверно. Полноту системы неприводимых П. г. устанавливают при помощи характеров П. г.  $\chi(g)$ . Для матричного П. г.  $\chi(g) = \text{Tr} T(g)$ .

Пусть на пространствах  $V_1$  и  $V_2$  задана невырожденная билинейная форма  $f$  и пусть  $V_2$  — пространство П. г.  $D(G, V_2)$ . Всякому оператору  $T(g)$  этого П. г. можно сопоставить дуальный оператор  $T^*(g)$ , действующий на пространстве  $V_1$  так, что  $f(T^*(g)v_1, v_2) = f(v_1, T(g)v_2)$ . Если вместо оператора  $T^*(g)$  рассмотреть оператор  $T^{(*)}(g) = T^*(g^{-1})$ , то множество операторов  $T^{(*)}$  образует П. г., называемое сопряжённым к  $D(G, V_2)$  относительно формы  $f$ . Поскольку  $f$  невырождена, размерности П. г.  $D(G, V_2)$  и  $D^{(*)}(G, V_1)$  совпадают. Для конечномерных П. г. матрицы операторов  $T^{(*)}(g)$  имеют вид  $T^{(*)}(g) = (f^{-1})^T \cdot T(g^{-1})^T$ , где  $f^{-1}$  — матрица формы  $f$ , а штрих означает транспонирование. Если рассмотреть П. г.  $D(G, \mathcal{H})$  в гильбертовом пространстве  $\mathcal{H}$  и взять в качестве формы  $f$  скалярное произ-