

берта). Комплексные пространства с И. м. (наз. псевдогильбертовыми пространствами) находят применение в квантовой теории поля.

*Лит.*: Ландшафт Л. Д., Лифшиц Е. М., Теория поля, 7 изд., М., 1988; Рашевский П. К., Риманова геометрия и тензорный анализ, 3 изд., М., 1967; Боголюбов Н. Н., Ширков Д. В., Введение в теорию квантованных полей, 4 изд., М., 1984; Надль К. Л., Пространства состояний с инфинитной метрикой в квантовой теории поля, пер. с англ., М., 1969; Азизов Т. Я., Иохвидов И. С., Основы теории линейных операторов в пространствах с инфинитной метрикой, М., 1986.

А. И. Оксак.

**ИНДИЙ** (Indium), In — хим. элемент III группы периодич. системы элементов, ат. номер 49, ат. масса 114,82. В природе представлен двумя изотопами: стабильным  $^{113}\text{In}$  (4,28%) и слабо  $\beta^-$ -радиоактивным  $^{115}\text{In}$  (95,72%,  $T_{1/2} = 5 \cdot 10^{14}$  лет). Электронная конфигурация внеш. оболочки  $5s^2 p$ . Энергии последоват. ионизации 5,786, 18,869 и 28,03 эВ. Кристаллохим. радиус In 0,166 нм, иона  $\text{In}^{3+}$  0,092 нм. Значение электропротивительности 1,49.

В свободном виде — серебристо-белый мягкий металл. Кристаллич. решётка тетрагональная с постоянными решётками  $a=0,4583$  и  $c=0,4936$  нм. Плотн. 7,31 кг/дм<sup>3</sup>,  $t_{\text{пл}}=156,78^\circ\text{C}$ ,  $t_{\text{кип}}=2024^\circ\text{C}$ . Теплоёмкость  $C_p=26,7$  Дж/(моль·К), теплота плавления 3,26 кДж/моль, теплота кипения 237,4 кДж/моль. Коэф. линейного расширения  $33 \cdot 10^{-6}$  К<sup>-1</sup> ( $20^\circ\text{C}$ ), теплопроводность 87—80 Вт/(м·К) (при 250—400 К). Уд. сопротивление 0,0837 мкОм·м ( $0^\circ\text{C}$ ), температурный коэф. сопротивления 0,00490 К<sup>-1</sup> ( $0$ — $100^\circ\text{C}$ ), модуль упругости 10,5 ГПа. Тв. по Бринеллю 9 МПа, предел прочности при растяжении 2,25 МПа, предел прочности при сжатии 2,15 МПа.

В хим. соединениях проявляет степень окисления +3, реже +1 и +2. На воздухе при комнатной темп-ре устойчив, при нагревании окисляется.

Основ. область применения И. и его соединений (InSb, InAs и InP) — полупроводниковые материалы. Так, InSb применяют в детекторах ИК-излучения. InAs используют также в приборах для измерения напряжённости магн. поля. Легирование микроколичествами И. полупроводниковых Si и Ge применяют для создания дырочной проводимости и  $p-n$ -переходов. Кроме того, И. используют как герметизирующий, припойный и коррозионно-стойкий материал в электронной промышленности. Индивые покрытия обладают высокой отражат. способностью и могут применяться для изготовления зеркал и рефлекторов.

С. С. Бердоносов.

**ИНДИКАТРИСА** (франц. indicatrice, букв. — указывающая) (указательная поверхность) — вспомогательная поверхность, характеризующая зависимость к-л. свойства среды от направления. Для построения И. из одной точки проводят радиусы-векторы, длина к-рых пропорц. величине, характеризующей данное свойство в данном направлении, напр. электропроводность, показатель преломления, модули упругости.

Индикатриса в оптике — линия или поверхность, изображающая зависимость от направления характеристики светового поля или пространств. (угл.) характеристики оптич. свойств к-л. тела (яркости, сили света, отражат. способности, показателя преломления и др.). Для получения И. строят полярную диаграмму, из центра к-рой в соответствующих направлениях откладывают радиусы-векторы, пропорциональные в принятом масштабе величине исследуемой оптич. характеристики. Линия (поверхность), соединяющая концы этих отрезков, и будет И. Применительно к источникам излучений понятие И. часто заменяют термином *диаграмма направленности*. И. рассеяния изображает распределение рассеянного света для разл. углов наблюдения. И. в оптике часто применяют в случаях, когда аналитич. выражение соответствующих угл. зависимостей сложно или неизвестно. Понятием И. широко пользуются при выполнении светотехн. расчётов, а также в кристаллооптике.

*Лит.*: Ландсберг Г. С., Оптика, 5 изд., М., 1976; Мешков В. В., Основы светотехники, 2 изд., М., 1979. Л. Н. Капорский.

**ИНДУКТИВНОЕ СОПРОТИВЛЕНИЕ** в цепи переменного тока — реактивная часть сопротивления двухполюсника (см. Импеданс), в к-ром синусоидальный ток отстает по фазе от приложенного напряжения подобно тому, как это имеет место для катушки самоиндукции. В идеальном случае, когда катушка самоиндукции может быть охарактеризована единств. параметром — индуктивностью  $L=\text{const}$ , И. с. определяется как отношение амплитуд напряжения и тока и равно  $X_L=\omega L$  ( $\omega$  — циклич. частота). При этом ток отстает по фазе от напряжения точно на угол  $\pi/2$ , вследствие чего в среднем за период не происходит ни пакопления эл.-магн. энергии в катушке, ни её диссиляции: дважды за период энергия накачивается внутрь катушки (в основном в виде энергии магн. поля) и дважды возвращается обратно источнику (или во внеш. цепь).

Приято считать, что реактанс произвольного двухполюсника (мнимая часть его импеданса  $Z=R+iX$ ) имеет индуктивный характер, если он положителен [ $X>0$ , при  $\exp(i\omega t)$ -описании временной зависимости величин]. Именно этот признак, а не пропорциональность  $X$  частоте  $\omega$  характерен для И. с. В принципе ф-ция  $X(\omega)$  для И. с. может быть произвольной (известные ограничения накладывают только Крамерса — Кронига соотношения); более того, даже реактивная энергия, связанная с И. с., не обязательно должна быть преимущественно магнитной. И. с. в микросхемах довольно часто воспроизводятся с помощью фазовращателей (гираторов). Отметим также, что один и тот же двухполюсник может вести себя по-разному в разл. диапазонах частот. Так, колебат. контур, составленный из параллельно соединённых катушек самоиндукции (с индуктивностью  $L$ ) и конденсатора (с ёмкостью  $C$ ), на частотах ниже резонансной  $\omega_p=1/\sqrt{LC}$  ведёт себя как И. с., а при  $\omega>\omega_p$  — как ёмкостное сопротивление.

М. А. Миллер, Г. В. Пермитин.

**ИНДУКТИВНОЕ СОПРОТИВЛЕНИЕ** в аэrodинамике — часть аэродинамического сопротивления крыла, обусловленная вихрями, оси к-рых берут своё начало на крыле и направлены вниз по потоку. Эти

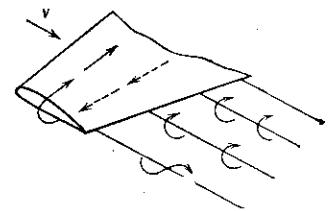


Рис. 1. Схема возникновения торцевого вихря в результате перетекания воздуха из области под крылом в область над крылом.

т. и. свободные вихри происходят от перетекания воздуха у торцов (рис. 1) из области под крылом в область над крылом. Течение воздуха у торцов вызывает поток, направленный над крылом от торцов к плоскости симметрии, а под крылом — от плоскости симметрии к торцам; в результате в спутной струе, или следе, за крылом происходит вращение каждой частицы вокруг оси, проходящей через неё и параллельной местному вектору скорости  $v$  потока; направление вращения при этом противоположно для левого и правого полукрыла (рис. 2). Т. о., возникает непрерывная система вихрей, отходящих от каждой точки поверхности крыла. В случае крыла большого удлинения можно считать, что свободные вихри образуют плоскую вихревую пелену; для крыла малого удлинения вихревая система является пространственной.

Свободные вихри вызывают (индуцируют) в области между торцами крыла потоки, направленные вниз, к-рые, налагаясь на набегающий поток, отклоняют последний вниз на угол  $\Delta\alpha$  (угол скоса потока). В результате подъёмная сила элемента крыла, к-рый по теоре-