

гии через элементарную площадку dS . Поглощённая Д. в точке внутри данного объёма:

$$D = \lim_{\Delta m} \frac{\Delta E}{\Delta m} = K - \frac{1}{\rho} \operatorname{div} I. \quad (1)$$

Здесь ρ — плотность вещества, $K = \lim_{\Delta m \rightarrow 0} \frac{E_0}{\Delta m}$.

Если формирование Д. происходит за счёт электронов, возникающих в результате взаимодействия фотонов с веществом, а др. источников электронов нет, то K в (1) — начальная энергия всех электронов, освобожденных фотонами, рассчитанная на единицу массы вещества (*керма*), I — вектор потока энергии; $D=K$ при $\operatorname{div} I=0$. Условие $\operatorname{div} I=0$ соответствует т. н. электронному равновесию, при к-ром энергия всех электронов, входящих в рассматриваемый объём, равна энергии всех электронов, вышедших из него, а поглощённая энергия излучения в этом объёме равна суммарной кинетич. энергии электронов, освобождённых в его пределах фотонами (справедливо, если принебречь потерями энергии электронов на тормозное излучение).

Формирование дозы определяется физ. процессами, связанными с взаимодействием излучения с веществом. Для эл.-магн. (фотоочного) излучения Д. зависит от ат. номера Z элементов, составляющих вещества: чем выше Z , тем больше поглощённая Д. В результате при одинаковых условиях облучения Д. в тяжёлых веществах больше, чем в лёгких. Связано это с тем, что фотоны взаимодействуют с электронной оболочкой атомов. Чем выше Z , тем больше электронов в единице массы вещества и, следовательно, больше возникает актов передачи и поглощения энергии. Для двух веществ, различающихся по Z , Д. фотонного излучения D_1 и D_2 связаны между собой соотношением:

$$D_2 = \frac{\mu_{k1}}{\mu_{k2}} D_1.$$

Здесь μ_{k1} и μ_{k2} наз. коэф. передачи энергии, являются частью коэф. ослабления интенсивности излучения, характеризующей преобразование эл.-магн. энергии в кинетич. энергию электронов в элементарных актах взаимодействия (см. Гамма-излучение, Рентгеновское излучение).

Нейтроны взаимодействуют с ядрами атомов. Для них поглощённая Д. определяется ядерным составом вещества, и характер взаимодействия с ядрами существенно зависит от энергии нейтронов. Для живой ткани поглощённая Д. формируется преимущественно в результате взаимодействия нейтронов с ядрами С, Н, О и N; ф-ла условной тканевой «молекулы» для мягких тканей живого организма имеет вид $(C_5H_{10}O_{18}N)_x$. Для тепловых нейтронов наиб. значение при формировании тканевой Д. имеют 2 ядерные реакции — радиационный захват нейтронов ядрами водорода 1H (n, γ) 2H и реакция $^{14}N(n, p)^{14}C$. Возникающие при радиационном захвате фотоны с энергией 2,23 МэВ дают существенный вклад в Д. В реакции на N возникают протоны с энергией 0,62 МэВ и образуется радиоакт. ^{14}C (вклад в Д. к-рого незначителен). Нейтроны с энергией ~1 кэВ замедляются в теле человека до тепловых энергий. Д., обусловленная передачей энергии в упругих взаимодействиях при замедлении нейтронов, примерно на порядок меньше, чем Д., обусловленная вторичным излучением, возникающим при захвате тепловых нейтронов.

Основной процесс, определяющий Д. быстрых нейтронов (0,5—10 МэВ) в живой ткани, — упругое рассеяние; при

этом на долю протонов отводится 70—80% всей поглощённой энергии. Часть быстрых нейтронов в живом организме замедляется до тепловых скоростей, поэтому суммарная Д. обусловлена как упругими взаимодействиями нейтронов с ядрами, так и Д. от тепловых нейтронов. Относит. вклад тепловых нейтронов в суммарную Д. невелик и уменьшается с ростом энергии первичных быстрых нейтронов. Так, для нейтронов с энергией 1 МэВ часть общей Д. в живом организме, связанная с тепловыми нейтронами, ~11%. Для нейтронов промежуточных энергий (1—500 кэВ) Д. в живой ткани формируется как в результате упругого рассеяния, так и в результате ядерных реакций. Характерная особенность нейтронов промежуточных энергий — наличие резонансных циклов сечения взаимодействия нейтронов с ядрами нек-рых элементов ткани (см. Нейтронная спектроскопия, Нейтронная физика).

В случае потока заряж. частиц (электронов, α -частиц и др.) Д. зависит от их т. н. линейной передачи энергии (ЛПЭ), к-рая равна энергии заряженной частицы, переданной веществу на ед. длины её пути. Для моноэнергетич. потока заряж. частиц ЛПЭ к-рых равна L , Д. за время t связана с плотностью потока частиц ϕ соотношением:

$$D = Lft.$$

Поглощённая Д. измеряется в системе СИ в *грех* (Гр), 1 Гр равен энергии в 1 Дж, поглощённой массой в 1 кг. На практике распространена внесистемная единица Д. — *рад*, 1 рад = 10^{-2} Дж/кг = 10^{-2} Гр.

Экспозиционная доза — мера ионизаци. действия эл.-магн. излучения в воздухе. Она определяется как отношение суммарного заряда всех ионов одного знака ΣQ , созданных в воздухе вторичными частицами (электронами и позитронами, образующимися в элементарном объёме при полном их торможении), к массе Δm воздуха в этом объёме:

$$D_3 = \Sigma Q / \Delta m.$$

Экспозиц. Д. пропорц. к *ерме* (сумме нач. кинетич. энергии всех вторичных заряж. частиц на единицу массы воздуха).

Экспозиц. Д. в СИ измеряется в Кл/кг, $D_3 = 1$ Кл/кг соответствует тому, что электроны и позитроны, освобождённые в 1 кг атм. воздуха в первичных актах поглощения и рассеяния фотонов, образуют при полном торможении в воздухе ионы с $\Sigma Q = 1$ Кл. В условиях электронного равновесия при $D_3 = 1$ Кл/кг ионы с $\Sigma Q = 1$ Кл образуются в 1 кг воздуха. На этом основано измерение экспозиц. Д.

Распространённой внесистемной единицей экспозиц. Д. является *рентген* (Р); 1 Р = $2,58 \cdot 10^{-4}$ Кл/кг. Это соответствует образованию $2,08 \cdot 10^9$ пар ионов в 1 см³ воздуха (при 0 °С и 760 мм рт. ст.). На создание такого кол-ва ионов необходимо затратить энергию 0,114 эрг/см³ = 88 эрг/г. Т. о., 88 эрг/г — энергетич. эквивалент 1 Р. Зная атомный состав вещества, ср. энергию ионизации и энергетич. спектр излучения, по величине экспозиц. Д. можно рассчитать поглощённую Д. рентг. и γ -излучений в любом веществе.

Относительная биологическая эффективность. Поглощение энергии излучения является первопричиной последующих процессов, к-рые в конечном итоге приводят к наблюдаемым физ.-хим. изменениям вещества. При облучении живых организмов, в частности человека, могут возникать биол. неблагоприятные последствия, к-рые определяют т. н. уровень радиационной опасности.

Для данного вида излучения радиационные индуцированные эффекты во мн. случаях оказываются пропорциональными поглощённой энергией излучения. Это позволяет считать поглощённую Д. их мерой. Однако при одной и той же поглощённой Д. в тканях живого организма биол. эффект оказывается различным для разных видов излучения. Например, нек-рые виды биол. реакций для

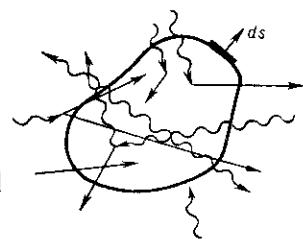


Схема преобразования энергии фотонов (волнистые линии) в энергию электронов (прямые линии).

одинаковых условиях облучения Д. в тяжёлых веществах больше, чем в лёгких. Связано это с тем, что фотоны взаимодействуют с электронной оболочкой атомов. Чем выше Z , тем больше электронов в единице массы вещества и, следовательно, больше возникает актов передачи и поглощения энергии. Для двух веществ, различающихся по Z , Д. фотонного излучения D_1 и D_2 связаны между собой соотношением:

$$D_2 = \frac{\mu_{k1}}{\mu_{k2}} D_1.$$

Здесь μ_{k1} и μ_{k2} наз. коэф. передачи энергии, являются частью коэф. ослабления интенсивности излучения, характеризующей преобразование эл.-магн. энергии в кинетич. энергию электронов в элементарных актах взаимодействия (см. Гамма-излучение, Рентгеновское излучение).

Нейтроны взаимодействуют с ядрами атомов. Для них поглощённая Д. определяется ядерным составом вещества, и характер взаимодействия с ядрами существенно зависит от энергии нейтронов. Для живой ткани поглощённая Д. формируется преимущественно в результате взаимодействия нейтронов с ядрами С, Н, О и N; ф-ла условной тканевой «молекулы» для мягких тканей живого организма имеет вид $(C_5H_{10}O_{18}N)_x$. Для тепловых нейтронов наиб. значение при формировании тканевой Д. имеют 2 ядерные реакции — радиационный захват нейтронов ядрами водорода 1H (n, γ) 2H и реакция $^{14}N(n, p)^{14}C$. Возникающие при радиационном захвате фотоны с энергией 2,23 МэВ дают существенный вклад в Д. В реакции на N возникают протоны с энергией 0,62 МэВ и образуется радиоакт. ^{14}C (вклад в Д. к-рого незначителен). Нейтроны с энергией ~1 кэВ замедляются в теле человека до тепловых энергий. Д., обусловленная передачей энергии в упругих взаимодействиях при замедлении нейтронов, примерно на порядок меньше, чем Д., обусловленная вторичным излучением, возникающим при захвате тепловых нейтронов.

Основной процесс, определяющий Д. быстрых нейтронов (0,5—10 МэВ) в живой ткани, — упругое рассеяние; при