



Волна де Бройля как амплитудно-модулированный сигнал

Самсоненко Н. В., Сёмин М. В.

Российский университет дружбы народов,
Институт физических исследований и технологий, Москва, Россия
nsamson@bk.ru, mvsemin@yandex.ru

Аннотация

В работе рассматривается механизм генерации волн де Бройля, являющийся амплитудной модуляцией внутреннего периодического процесса частицы её собственным импульсом.

Ключевые слова: волна де Бройля, амплитудная модуляция, структура частицы

1. Введение

На сегодняшний день нет единого мнения по вопросу интерпретации квантовой механики и физической природы волн де Бройля [1, 2].

Мы придерживаемся точки зрения де Бройля на то, что волны материи не абстрактны и существуют в нашем реальном физическом пространстве (x, y, z, t) , в отличие от абстрактного конфигурационного пространства $3N$ измерений.

Основная идея работы заключается в том, чтобы на примере амплитудной модуляции в классическом радиоприемнике показать механизм возникновения волн де Бройля, как следствие модуляции несущей волны с частотой ω_0 импульсом частицы.

2. Волна де Бройля, как волна, модулируемая импульсом частицы.

Покажем, что волна де Бройля является волной амплитудно-модулированного высокочастотного процесса происходящего внутри частицы.

Волна де Бройля представляется выражением [4]:

$$\psi = e^{-\frac{i}{\hbar}(Et - \vec{p}\vec{r})}. \quad (1)$$

Формулу (1) можно разложить на множители:

$$\psi = e^{-\frac{i}{\hbar}Et} \cdot e^{\frac{i}{\hbar}\vec{p}\vec{r}}. \quad (2)$$

Для наглядности перейдем к случаю, когда импульс частицы стремится к нулю (случай малых скоростей). Тогда множитель $e^{\frac{i}{\hbar}\vec{p}\vec{r}}$ стремится к единице. В множителе $e^{-\frac{i}{\hbar}Et}$ полная энергия частицы E равна:

$$E = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = m_0 c^2 \left(\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \right)^{-\frac{1}{2}}. \quad (3)$$

Разложим (3) в степенной ряд, ограничиваясь первыми двумя членами:

$$E \approx m_0 c^2 + \frac{m_0 v^2}{2}. \quad (4)$$

Выражение (2) примет вид:

$$\psi = e^{-\frac{i}{\hbar}\left(m_0 c^2 + \frac{m_0 v^2}{2}\right)t} = e^{-i\frac{m_0 c^2}{\hbar}t} \cdot e^{-\frac{i}{\hbar}\frac{m_0 v^2}{2}t} = e^{-\frac{ict}{\lambda_c}} \cdot e^{-\frac{i}{\hbar}\frac{m_0 v^2}{2}t}. \quad (5)$$

Здесь λ_c – Комптоновская длина волны частицы – фундаментальный параметр, определяющий погрешность локализации частицы (может выступать как характерный размер частицы [3]).

Чтобы появилась волна, необходимо получить зависимость как от t , так и от \vec{r} . В случае покоящейся частицы волны нет, но есть колебания. Согласно де Бройлю внутри частицы существуют колебания, обусловленные встроенным механизмом неизвестной природы. В случае покоящейся частицы вместе с этим колебанием «пульсирует» вся Вселенная, но при этом никакой волны нет. Также можно сказать, что в этом случае волна распространяется мгновенно, что объясняет, казалось бы, не физический характер волны де Бройля. Первый множитель формулы (5) – высокочастотное колебание, второй множитель – модулирующий низкочастотный сигнал.

Например, для движущегося электрона волна де Бройля есть. После остановки волна де Бройля пропадает, а Комптоновская длина волны остается.

Важный вопрос состоит в том, что может выступать в качестве высокочастотного генератора внутри частицы. Главным кандидатом на данную роль можно принять массу покоя частицы.

Волна де Бройля – универсальная волна, которая существует у любого объекта в том числе и у макроскопического (нет зависимости от постоянной Планка):

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{\hbar}{\hbar k} = \frac{1}{k}. \quad (6)$$

Как только что было показано выше, в качестве модулятора может выступать само движение частицы. Таким образом, генератор высокочастотных колебаний – масса в совокупности с движением дают промодулированный сигнал – частицу.

Но что является генератором массы? Ответ на данный вопрос даст понимание того, что является волной де Бройля.

Де Бройль в работе 1925 года [4] предложил рассмотреть «электромагнитную» величину A_0 , распространяющуюся со скоростью света в вакууме согласно волновому уравнению, решением которого является плоская волна. Отличие от общепринятой волновой функции состоит в том, что амплитуда данной «электромагнитной» величины не является константой, но зависит от пространственных переменных и времени. В системе отсчета неподвижной массивной частицы де Бройль получает выражение для величины A_0 , описывающей стоячую волну, образованную двумя бегущими навстречу друг другу волнами со скоростью света:

$$A_0 = \frac{K}{r_0} \left\{ \cos \left(2\pi\nu_0 \left(t_0 + \frac{r_0}{c} \right) + \alpha_0 \right) + \cos \left(2\pi\nu_0 \left(t_0 - \frac{r_0}{c} \right) - \alpha_0 \right) \right\}. \quad (7)$$

Здесь ν_0 является частотой внутренних колебаний покоящейся массивной частицы:

$$\nu_0 = \frac{m_0 c^2}{h}. \quad (8)$$

«Все происходит так, как если бы имелась суперпозиция сходящейся волны и расходящейся со скоростью света. Данный результат позволит, может быть, более точно определить периодическую величину, которая, кажется, тесно связана с существованием самой материи. Во всяком случае определено кажется, что существование фазовой скорости, превышающей скорость света не является несовместимым с электромагнитным уравнением распространения волн» [4].

Подчеркнем еще раз, что величина A_0 представляет собой стоячую волну для покоящейся частицы с массой ($m_0 c^2 = h\nu_0 \neq 0$), в то время как каждое слагаемое в (7) по отдельности удовлетворяет волновому уравнению для безмассовых частиц (например, фотонов) в любой системе отсчета, покоящейся, либо движущейся относительно наблюдателя с произвольной скоростью. Однако, де Бройль не рассмотрел случай движущейся частицы.

Рассмотрим стоячую волну, образованную в неподвижной системе отсчета $o'(t', x')$ суперпозицией двух встречных бегущих волн, одинаковых по частоте и амплитуде. Сумму двух косинусов, согласно известному тригонометрическому соотношению, запишем в виде произведения двух сомножителей:

$$\cos \alpha + \cos \beta = 2 \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha - \beta}{2}. \quad (9)$$

Перейдем в систему $o(t, x)$, относительно которой целиком перемещается со скоростью v пакет из двух волн, представляющий стоячую волну в неподвижной системе $o'(t', x')$. Получим «идущую волну» [5], в которой частоты обеих волн изменятся согласно эффекту Доплера:

$$\omega_1 = \omega_0 \sqrt{\frac{1 + v/c}{1 - v/c}} = \omega_0 \frac{1 + v/c}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}, \quad \omega_2 = \omega_0 \sqrt{\frac{1 - v/c}{1 + v/c}} = \omega_0 \frac{1 - v/c}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}. \quad (10)$$

В этой системе $o(t, x)$ суперпозицию двух волн с изменившимися частотами можно представить в виде произведения двух сомножителей:

$$\cos(\omega_1 t - k_1 x) + \cos(\omega_2 t + k_2 x) = 2 \cos(\omega t - Kx) \cos(\Omega t - kx), \quad (11)$$

где

$$\frac{\omega_1 + \omega_2}{2} = \Omega, \quad \frac{\omega_1 - \omega_2}{2} = \omega, \quad \frac{k_1 + k_2}{2} = K, \quad \frac{k_1 - k_2}{2} = k. \quad (12)$$

Тогда:

$$\frac{\Omega}{k} = \frac{\omega_1 + \omega_2}{k_1 - k_2} = V > c, \quad (13)$$

$$\frac{\omega}{K} = \frac{\omega_1 - \omega_2}{k_1 + k_2} = v < c. \quad (14)$$

Переписывая (11) как сумму косинусов, получим выражение для боковых частот:

$$2 \cos(\omega t - Kx) \cos(\Omega t - kx) = \cos((\omega - \Omega)t - (K - k)x) + \cos((\omega + \Omega)t - (K + k)x). \quad (15)$$

То есть, боковыми частотами являются ω_1 и ω_2 , определяемые формулой (10), так как с учётом (12) имеем $\Omega + \omega = \omega_1$ и $\Omega - \omega = \omega_2$.

При малых скоростях ($\frac{v}{c} \ll 1$) для боковых частот имеем простые выражения:

$$\begin{aligned} \omega_1 &= \omega_0 \left(1 + \frac{v}{c}\right), \\ \omega_2 &= \omega_0 \left(1 - \frac{v}{c}\right). \end{aligned} \quad (16)$$

Очевидно, что при $v \rightarrow 0$ модуляция исчезает и волна де Бройля тоже исчезает. Остаются только высокочастотные колебания с несущей частотой $\omega_0 = \frac{m_0 c^2}{\hbar}$.

Результат сложения (11) можно истолковать следующим образом. Есть суперпозиция двух волн, представляющих собой произведение двух волновых сомножителей – высокочастотного (Ω), распространяющегося со скоростью V большей скорости света – волна де Бройля, и низкочастотного (ω), распространяющегося со скоростью v меньшей скорости света – «энергетическая» волна. Рассматривая множитель $|2 \cos(\omega t - Kx)|$, как амплитуду колебаний заметим, что она зависит от времени и перемещается в пространстве, то есть суммарный пакет (15) является высокочастотной волной, промодулированной самим движением частицы (движением системы отсчета).

3. Заключение

Рассматривая в некоторой системе отсчёта стоячую волну (одномерную или трёхмерную), а потом переходя в новую систему отсчёта, движущуюся относительно исходной со скоростью v , мы получим в новой системе отсчёта волну, в которой узлы и пучности перемещаются со скоростью v . Через параметры волны могут быть выражены и волновые (длины волн де Бройля и Комптона), и корпускулярные (4-вектор энергии-импульса и масса покоя) характеристики микрочастицы. Можно сделать вывод, что точечная микрочастица представляет собой некоторый волновой процесс, занимающий все пространство. Волновая функция микрочастицы является суперпозицией процессов, имеющих световую, а не сверхсветовую скорость [6].

Литература

- [1]. Ю. С. Владимиров. Основания физики. 4-е изд., электрон. – М. : Лаборатория знаний, 2020. - 458 с.
- [2]. Н. В. Самсоненко. Интерпретация квантовой механики 100 лет спустя после её создания. Метафизика, 2018, No2 (28), с. 59-62.
- [3]. Лаптухов А.И., Рухадзе А.А. Замечание о характерном размере электрона// *Инженерная физика*. 2015. №3. с. 19-23.
- [4]. Louis de Broglie Sur la frequence propre de l'electron. – Compt. Rend. 1925. 180. P.498. Имеется перевод на русский язык: Луи де Бройль. О собственной частоте электрона. Избранные научные труды. Т.1. Становление квантовой физики: работы 1921-1934 годов. – М.: Логос, 2010. - 556 с.
- [5]. Goryunov A. V. Walking Wave as a Model of Particle //arXiv preprint arXiv:1006.0016. – 2010
- [6]. Louis de Broglie. Recherches sur la théorie des quanta. – Ann. De Physique. Série X. 1925. 3. P. 22. Имеется перевод на русский язык: Луи де Бройль. Исследования по теории квантов. Избранные научные труды. Т.1. Становление квантовой физики: работы 1921-1934 годов. – М.: Логос, 2010. - 556 с.