

Аннотация. Исследована передача запутанного состояния через турбулентную атмосферу. Кубиты кодируются модами Гауссова пучка. Рассмотрено определение гауссова пучка и его некоторые свойства, необходимые для рассмотрения передачи кубитов. Рассмотрена простейшая модель турбулентности, представленная в виде функции Грина для уравнения Гельмгольца.

Введение.

С каждым годом растут объемы информации, обрабатываемой компьютерами и сложность алгоритмов. И это рождает потребность в появлении более эффективных подходов к вычислениям и передаче данных. В данный момент активно развиваются технологии, основанные на квантовых эффектах, а наиболее разработанным методом передачи сигналов является использование оптоволоконных каналов.

К сожалению, данный подход имеет определенные недостатки: квантовая запутанность исчезает при прохождении сигнала в канале, что не позволяет осуществлять передачу на большие расстояния. В качестве решений данной проблемы предлагается использовать более устойчивые к потерям протоколы передачи, устанавливать квантовые повторители или изменить тип передачи данных. В данной работе предлагается к рассмотрению вопрос о передаче квантовых сигналов с помощью гауссовых пучков света.

Передача квантовых сигналов, основанная на распространении гауссовых пучков света, является эффективным и экономичным методом для коммуникации на большие расстояния. Однако, различные возмущения в атмосфере способны снижать качество передаваемого сигнала. А потому необходимо исследовать то, какое влияние оказывает атмосфера на передачу сигнала.

В данной работе предлагается построить модель турбулентности в виде точечного источника. Построение данной модели будет строиться из формулы для гауссова пучка и построенной для нее функции Грина.

Основная часть.

Рассмотрим процесс кодирования кубита с помощью светового гауссова пучка. Для этого приступим к введению этого понятия. Свойства светового пучка определяются с помощью уравнений Максвелла:

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} H &= \frac{\partial D}{\partial t}, & \operatorname{rot} E &= -\frac{\partial B}{\partial t}, \\ \operatorname{div} D &= 0, & \operatorname{div} B &= 0, \\ D &= \varepsilon E, & B &= \mu H, \end{aligned} \quad (1)$$

где H, B – вектор напряженности магнитного поля и вектор магнитной индукции соответственно, E, D – вектор напряженности электрического поля и вектор электрической индукции. Последние два уравнения являются уравнениями связи, в которых $\varepsilon \in \mathbb{R}$ – диэлектрическая проницаемость среды, а $\mu \in \mathbb{R}$ – магнитная проницаемость среды.

Однако, данная система уравнений не всегда удобна для исследовательских целей, а потому часто совершают переход к уравнению [1]:

$$\Delta u + \varepsilon \mu \omega^2 u = f(x, y, z). \quad (2)$$

В данном уравнении Δ – оператор Лапласа, u – любая компонента векторов E, D, H и B , а $f(x, y, z)$ – функция источника. Решение данного уравнение представимо в следующем виде, именуемом модой гауссова пучка:

$$\varphi_{mn} = \sqrt{\frac{2}{\pi W^2}} \exp \left(-((x-r)^2 + y^2) \left(\frac{1}{W^2} + \frac{ik}{2R} \right) + i(1+m+n)\phi(z_{ap}) \right) H_m \left(\frac{\sqrt{2}(x-r)}{W} \right) H_n \left(\frac{\sqrt{2}y}{W} \right) \quad (3)$$

Введем представление кубита через моды гауссова пучка. Как известно, при кодировании поляризационными состояниями кубит является собой

$$\alpha |H\rangle + \beta |V\rangle, \quad (4)$$

где состояние $|H\rangle$ означает, что фотон находится в горизонтальном режиме, а состояние $|V\rangle$ означает, что фотон находится в вертикальном режиме[2]. Зафиксируем два различных режима с индексами m_1, n_1 и m_2, n_2 для кодирования кубита, $m_1, n_1, m_2, n_2 \in \mathbb{Z}^+$, $(m_1, n_1) \neq (m_2, n_2)$. Предположим, что фотон может находиться в одном из этих двух состояний (мод). Пусть бесконечное множество функций (3) упорядочено, где $\varphi_{m_1 n_1}$ имеет номер позиции k , а $\varphi_{m_2 n_2}$ -номер позиции ℓ . Запишем состояние фотона в виде $|\dots 0100\dots\rangle$, где «1» находящаяся в k -й позиции, означает, что фотон находится в режиме $\varphi_{m_1 n_1}$ числа k : $|\dots 0_{k-1} 1_k 0_{k+1} 0_{k+2} \dots\rangle$. Пусть это состояние является первым базовым состоянием («0») вычислительного кубита. Соответственно, фотонное состояние $|\dots 0_{\ell-1} 1_{\ell} 0_{\ell+1} 0_{\ell+2} \dots\rangle$ (что означает, что фотон находится в режиме $\varphi_{m_2 n_2}$) — это второе базовое состояние («1») вычислительного кубита. Кубит можно представить в виде линейной комбинации двух состояний:

$$\alpha |\dots 001k 00\dots\rangle + \beta |\dots 001\ell 00\dots\rangle, k \neq \ell. \quad (5)$$

В этой системе кодирования мы используем два фотона и четыре режима для двухкубитового состояния $\varphi_{m_i n_i}, i = 1, 2, 3, 4$. Два элемента «1» в обозначении двухфотонного состояния $|01_{k_1} \dots 1_{k_2} 0\rangle$ означают, что первый фотон в состоянии $\varphi_{m_1 n_1}$ находится под номером k_1 , второй фотон, находящийся в состоянии $\varphi_{m_3 n_3}$, - в k_2 . Таким образом проиллюстрирован факт того, что существует соответствие между индексами положения и модами, и приведен пример кодирования кубита с помощью мод гауссова пучка. Это позволяет говорить о возможности построения квантовых коммуникаций с помощью световых гауссовых пучков[3].

Например, в данных обозначениях можно переписать двухфотонное квантовое состояние как

$$|\varphi\rangle_{mn} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|1\rangle_{m_1 n_1} |0\rangle_{m_2 n_2} |0\rangle_{m_3 n_3} |1\rangle_{m_4 n_4} |0\rangle_{m_5 n_5} |0\rangle_{m_6 n_6} |0\rangle_{m_7 n_7} \dots - |0\rangle_{m_1 n_1} |1\rangle_{m_2 n_2} |1\rangle_{m_3 n_3} |0\rangle_{m_4 n_4} |0\rangle_{m_5 n_5} |0\rangle_{m_6 n_6} |0\rangle_{m_7 n_7} \dots). \quad (6)$$

Или в другом виде:

$$|\varphi\rangle_{mn} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|100100 \dots\rangle - |01100 \dots\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}} (|1001\rangle - |0110\rangle) \quad (7)$$

Для того, чтобы в будущем рассмотреть возможное влияние неоднородности среды(турбулентности) и флуктуации её параметров на качество передачи сигнала, необходимо ввести понятие турбулентности. Однако, математическое описание данного явления несколько затруднено его столь разнообразной природой. В данной работе мы ограничимся лишь рассмотрением простейшего случая неоднородности среды - точечный источник. Влияние данного источника на дифференциальное уравнение гауссова пучка можно описать с помощью функции Грина, которую мы построили с помощью моды гауссова пучка[4]. Результат имеет вид:

$$G = \frac{A}{r} e^{ikr} + \frac{B}{r} e^{-ikr}. \quad (8)$$

В данном выражении мы полагаем, что $A, B \in \mathbb{R}$. Данные параметры определяются граничных условий. Предполагается, что применение теоремы об условиях излучения Зоммерфельда позволит найти эти коэффициенты.

Выводы. Помимо этого, необходимо в последующих исследованиях уточнить как именно влияет точечный источник на качество квантового сигнала. Предлагается сделать это разложив функцию-источник на моды и изучив при каких условиях качество сигнала ухудшается.

Таким образом в данной работе был приведен обзор подходов к передаче квантовых сигналов с помощью гауссовых световых пучков. Приведен способ кодирования сигнала на примере двухкубитной квантовой системы. Построена модель точечного источника возмущений. На основе полученных результатов в дальнейшем будет исследовано влияние возмущений на передаваемые сигналы.

Зайцева Е.В. (автор)

Подпись

Попов И.Ю. (научный руководитель)

Подпись