Согласие

на размещение текста выпускной квалификационной работы обучающегося в ЭБС КГПУ им. В.П. Астафьева

A. Mensunsba	Thurmuna	Анександровна
71, 000000000000000000000000000000000000	рамилия, имя, отчест	180)

разрешаю КГПУ им. В.П. Астафьева безвозмездно воспроизводить и размещать (доводить до всеобщего сведения) в полном объеме и по частям написанную мною в рамках выполнения основной профессиональной образовательной программы выпускную квалификационную работу бакалавра / специалиста / магистра / аспиранта

(нужное подчеркнуть)

на тему: Методические	асобытости описания
вамовых явлений разы	
(название	е работы)

(далее - ВКР) в сети Интернет в ЭБС КГПУ им. В.П. Астафьева, расположенном по адресу http://elib.kspu.ru, таким образом, чтобы любое лицо могло получить доступ к ВКР из любого места и в любое время по собственному выбору, в течение всего срока действия исключительного права на ВКР.

Я подтверждаю, что ВКР написана мною лично, в соответствии с правилами академической этики и не нарушает интеллектуальных прав иных лиц.

27 mone 20182.

полписк

ОТЗЫВ

научного руководителя

на выпускную квалификационную работу бакалавра Мельниковой Кристины Александровны

МЕТОДИЧЕСКИЕ ОСОБЕННОСТИ ОПИСАНИЯ ВОЛНОВЫХ ЯВЛЕНИЙ РАЗНОЙ ПРИРОДЫ,

выполненную на кафедре физики и методики обучения физике Красноярского государственного педагогического университета им. В.П. Астафьева

Перед К.А.Мельниковой была поставлена задача: проанализировать особенности описания различных волновых процессов в окружающем нас мире, так как мы сталкиваемся и со звуковыми волнами, и поверхностными, и электромагнитными, и гравитационными. И все эти волны обладают своими характерными особенностями и проявлениями в природе.

Мельникова К.А. в своей ВКР достаточно подробно остановилась на различных типах волн, коснувшись и особенностей их поведения. Провела достаточно краткий анализ. Кроме того, она указала возможности применения данного материала на уроках физики в средней школе.

Однако К.А.Мельникова недостаточно использовала математический аппарат для корректного описания и анализа волновых явлений различной природы. К сожалению, квалификация бакалавра не позволяет на должном уровне освоить и знать математику. Поэтому Мельникова К.А. сделала то, что

смогла сделать. Она проявила определенную настойчивость при выполнении работы, преодолевая себя. Рекомендуемая оценка – «хорошо».

Доктор физ.-мат. наук, профессор кафедры физики и методики боучения физик КГПУ им. В.П. Астафьева

А.М.Баранов



Отчет о проверке на заимствования №1

Автор: Мельникова Кристина kristinadima94@mail.ru / ID: 5932966

Проверяющий: Мельникова Кристина (<u>kristinadima94@mail.ru</u> / ID: 5932966)

Отчет предоставлен сервисом «Антиплагиат»- http://www.antiplagiat.ru

информация о документе

№ документа: 5 Начало загрузки: 27.06.2018 11:12:32 Длительность загрузки: 00:00:02 Имя исходного файла: Мельникова К.А.

Методические особенности описания волновых явлений разной природы

Размер текста: 1652 кБ Символов в тексте: 101632

Слов в тексте: 12761 Число предложений: 747

ИНФОРМАЦИЯ ОБ ОТЧЕТЕ

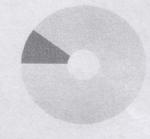
Последний готовый отчет (ред.) Начало проверки: 27.06.2018 11:12:35 Длительность проверки: 00:00:03 Комментарии: не указано

Модули поиска:

ЗАИМСТВОВАНИЯ 10.24%

цитирования

89,76%



Заимствования — доля всех найденных текстовых пересечений, за исключением тех, которые система отнесла к цитированиям, по отношению к общему объему документа. Цитирования — доля текстовых пересечений, которые не являются авторскими, но система посчитала их использование корректным, по отношению к общему объему документа. Сюда относятся оформленные по ГОСТу цитаты; общеупотребительные выражения; фрагменты текста, найденные в источниках из коллекций нормативноправовой документации.

Текстовое пересечение — фрагмент текста проверяемого документа, совпадающий или почти совпадающий с фрагментом текста источника.

Источник — документ, проиндексированный в системе и содержащийся в модуле поиска, по которому проводится проверка.

Оригинальность — доля фрагментов текста проверяемого документа, не обнаруженных ни в одном источнике, по которым шла проверка, по отношению к общему объему документа.

Заимствования, цитирования и оригинальность являются отдельными показателями и в сумме дают 100%, что соответствует всему тексту проверяемого документа. Обращаем Ваше внимание, что система находит текстовые пересечения проверяемого документа с проиндексированными в системе текстовыми источниками. При этом система является вспомогательным инструментом, определение корректности и правомерности заимствований или цитирований, а также авторства текстовых фрагментов проверяемого документа остается в компетенции проверяющего.

								102
N₂	Доля в отчете	Доля в тексте	Источник	Ссылка	Актуален на	Модуль поиска	Блоков в отчете	Блоков в тексте
[01]	0,21%	6,3%	(djvu)	http://eqworld.ipmnet.ru	раньше 2011	Модуль поиска Интернет	3	95
[02]	0%	2,65%	не указано	http://2balla.ru	19 Дек 2007	Модуль поиска Интернет	0	17
[03]	2,13%	2,13%	Физика волновых процессов	http://kpfu.ru	29 Ноя 2016	Модуль поиска Интернет	10	11



Еще источников: 11 Еще заимствований: 7,9%

МИНИСТЕРСТВО ОБРАЗОВАНИЯ И НАУКИ РФ

федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение высшего образования «КРАСНОЯРСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ ПЕДАГОГИЧЕСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ им. В.П. АСТАФЬЕВА» (КГПУ им. В.П. Астафьева)

Институт математики, физики и информатики Выпускающая кафедра физики и методики обучения физике

Мельникова Кристина Александровна ВЫПУСКНАЯ КВАЛИФИКАЦИОННАЯ РАБОТА

Тема « Методические особенности описания волновых явлений разной природы»

Направление подготовки 44.03.05 Педагогическое образование

Направленность (профиль) образовательной программы Физика и информатика

ДОПУСКАЮ К ЗАЩИТЕ В.П. Аста Зав. Кафедрой физики и институтметодике обучения физике, д.п.н., профессор В.И. Тесленко «12» июня 2018

Руководитель
Профессор, доктор
физико-математических наук,
кандидат
физико-математических наук
А.М. Баранов
Дата защиты «Д» июня 2018

Обучающийся Мельникова К.А. «<u>18</u>» июня 2018 <u>Уменя</u> Оценка <u>Суржиелью рислемы</u>

Красноярск 2018

Оглавление

Введение	6
Глава I Волновые явления в окружающем мире	7
1.1. Периодические движения	7
1.2. Колебательные системы	8
1.3. Звуковые колебания	10
1.4. Волновые явления	12
1.5.Волновое уравнение	14
1.6. Скорость распространения волн	16
1.7. Поперечные волны	18
1.8. Продольные волны	23
1.9.Стоячие волны	25
1.10. Волны на поверхности воды	27
1.11.Уравнение волны на поверхности воды	30
1.12. Электромагнитны волны	32
1.13.Волновое уравнение для электромагнитных волн	36
1.14.Поляризация электромагнитных волн	39
1.15. Гравитационные волны	45
Глава II Анализ особенностей описания волновых явлений	47
Глава III Изучение волновых явлений в школе	51
Заключение	49
Список питературы	53

Введение

Каждый день человек встречается с волновыми явлениями. Слышит пение птиц, шелест листьев, журчание ручейка, видит волны, бегущие по воде от брошенного камня и многое другое. Но не все задумываются о том, что все эти явления представляют собой волновые движения. Волновые процессы очень распространены в природе, но различны физические причины, вызывающие их. большое разнообразие, в Несмотря на волновых процессах наблюдаются одни и те же закономерности, которые описываются физическими одинаковыми математическими И моделями И исследуются общими методами.

Оказывается, что колебательные и волновые процессы очень распространены в природе, но различны сами физические причины, вызывающие их, да и сами волны могут быть как продольными, так и поперечными, продольно-поперечными, поперечно-поперечными. Но все же, несмотря на большое разнообразие, в волновых процессах наблюдаются одни и те же общие закономерности, которые можно описать одинаковыми математическими и физическими моделями и исследовать общими методами.

В связи с этим, было бы интересно рассмотреть и проанализировать как общие закономерности волновых процессов разной природы, так и частные особенности волновых явлений в различных средах. Другими словами, важно выявить, несмотря на общие черты, основные особенности описания волновых явлений разной природы.

Этому и посвящена данная работа, в которой делается попытка анализа колебательных и волновых явлений от звуковых до электромагнитных и гравитационных.

Глава I Волновые явления в окружающем мире

1.1. Периодические движения

Среди всевозможных совершающихся вокруг нас механических движений часто встречаются повторяющиеся движения. Любое равномерное вращение является повторяющимся движением: при каждом обороте всякая точка равномерно вращающегося тела проходит те же положения, что и при предыдущем обороте, причем в такой же последовательности и с теми же скоростями. Если мы посмотрим, как раскачиваются от ветра ветви и стволы деревьев, как качается на волнах корабль, как ходит маятник часов, как движутся взад и вперед поршни и шатуны паровой машины или дизеля, как скачет вверх и вниз игла швейной машины; если мы будем наблюдать чередование морских приливов и отливов, перестановку ног и размахивание руками при ходьбе и беге, биения сердца или пульса, то во всех этих движениях мы заметим одну и ту же черту — многократное повторение одного и того же цикла движений.

В действительности не всегда и не при всяких условиях повторение совершенно одинаково. В одних случаях каждый новый цикл очень точно повторяет предыдущий (качания маятника, движения частей машины, работающей с постоянной скоростью), в других случаях различие между следующими друг за другом циклами может быть заметным (приливы и отливы, качания ветвей, движения частей машины при ее пуске или остановке). Отклонения от совершенно точного повторения очень часто настолько малы, что ими можно пренебречь и считать движение повторяющимся вполне точно, т. е. считать его периодическим.[15].

Периодическим называется повторяющееся движение, у которого каждый цикл в точности воспроизводит любой другой цикл.

Продолжительность одного цикла называется периодом.

Очевидно, период равномерного вращения равен продолжительности одного оборота.

1.2. Колебательные системы

В природе, и особенно в технике, чрезвычайно большую роль играют тела и устройства, которые сами по себе способны совершать периодические движения. «Сами по себе» — это значит: не будучи принуждаемы к этому действием периодических внешних сил. Такие колебания называют, поэтому свободными колебаниями в отличие от вынужденных, протекающих под действием периодически меняющихся внешних сил.

Если, например, периодически толкать дверь и тянуть ее обратно, то она будет открываться и закрываться, т. е. будет совершать периодическое вынужденное движение. Но сама по себе она не может двигаться периодически: если дверь толкнуть и предоставить самой себе, то движение не будет повторяющимся. Иное дело, если толкнуть или отклонить от вертикали висящий на веревке груз. Он начнет качаться, т. е. будет сам по себе совершать периодическое движение. Это и будут свободные колебания. Подобно результате первоначального толчка этому В периодически колебаться вода в стакане, груз, подвешенный на пружине, вагон или автомобиль на своих рессорах, качели, зажатая одним концом металлическая пластинка, натянутая струна, стрелка компаса и т. д..

Все такие тела или совокупности тел, которые сами по себе могут совершать периодические движения, или колебания, называются колебательными системами. Колебания, совершающиеся в этих системах без воздействия внешних сил, являются свободными.

В отличие от свободных колебаний, когда система получает

энергию лишь один раз (при выведении системы из состояния равновесия), в случае вынужденных колебаний система поглощает эту энергию от источника внешней периодической силы непрерывно. Эта энергия восполняет потери, расходуемые на преодоление трения, и потому полная энергия колебательной системы по-прежнему остается неизменной.

Вынужденные колебания в отличие от свободных могут происходить с любой частотой. Частота вынужденных колебаний совпадает с частотой внешней силы, действующей на колебательную систему. Таким образом, частота вынужденных колебаний определяется не свойствами самой системы, а частотой внешнего воздействия.

Примерами вынужденных колебаний являются колебания детских качелей, колебания иглы в швейной машине, поршня в цилиндре автомобильного двигателя, рессор автомобиля, движущегося по неровной дороге и т.д.

С колебательными системами приходится иметь дело не только в различных машинах и механизмах. Колебательными системами является большинство источников звука, распространение звука в воздухе возможно лишь потому, что сам воздух представляет собой своего рода колебательную систему. Более того, кроме механических колебательных существуют электромагнитные систем. колебательные системы, В которых МОГУТ совершаться электрические колебания, составляющие основу всей радиотехники. Наконец, имеется много смешанных — электромеханических колебательных используемых систем, В самых различных технических областях.

Еще существуют гармонические колебания. Гармоническое колебание — явление периодического изменения какой-либо величины, при котором зависимость от аргумента имеет характер

функции синуса или косинуса. Например, гармонически колеблется величина, изменяющаяся во времени следующим образом:

$$x(t) = A\sin(\omega t + \varphi)$$
 u_{JJU} $x(t) = A\cos(\omega t + \varphi)$

где х — значение изменяющейся величины, t — время, остальные параметры — постоянные: А — амплитуда колебаний, ω — циклическая частота колебаний, $(\omega t + \varphi)$ — полная фаза колебаний, φ — начальная фаза колебаний. [5].

В реальности нет таких тел, которые бы совершали гармонические колебания. Гармонические колебания – это модель, как, к примеру, моделью является материальная точка. Однако в природе есть процессы, которые хорошо описываются при помощи данной модели. Одним из таких процессов являются малые колебания груза, подвешенного на нити.

1.3. Звуковые колебания

Вообще человеческое ухо слышит звук, когда на слуховой аппарат уха действуют механические колебания с частотой не ниже 16 Гц, но не выше 20 000 Гц (20 кГц). Колебания же с более низкими и более высокими частотами неслышимы.

Таким образом, звук обусловливается механическими колебаниями в упругих средах и телах (твердых, жидких и газообразных), частоты которых лежат в диапазоне от 16 до 20 кГц и которые способно воспринимать человеческое ухо.

Соответственно этому механические колебания с указанными частотами называются звуковыми или акустическими (акустика — учение о звуке). Неслышимые механические колебания с частотами ниже звукового диапазона часто называют инфразвуковыми, а с частотами выше звукового диапазона, т. е. более 20 кГц — ультразвуковыми.

Если звучащее тело, например электрический звонок, поставить

под колокол воздушного насоса, то по мере откачивания воздуха звук будет делаться все слабее и, наконец, совсем прекратится. Передача колебаний от звучащего тела осуществляется через воздух. Как именно происходит распространение колебаний в воздухе, мы рассмотрим позднее. Теперь же отметим только ОДНО обстоятельство: при своих колебаниях звучащее тело попеременно, то сжимает слой воздуха, прилегающий к поверхности тела, то, наоборот, создает разрежение в этом слое. Таким образом, распространение звука в воздухе начинается с колебаний плотности воздуха у поверхности колеблющегося тела.

Но колебания плотности воздуха можно создать и без колеблющегося тела. Если, например, быстро вращать диск с отверстиями, расположенными по окружности, и продувать через них струю воздуха (рис.), то позади отверстий струя будет прерывистой, получатся периодически следующие друг за другом уплотнения воздуха. Легко убедиться, что и в этом случае слышится звук.

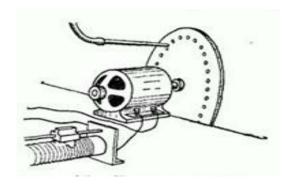


Рис. 1 Получение звука прерыванием струи воздуха

На прерывании воздушной струи основано устройство сирены. В этом источнике звука вращающийся диск располагается обычно над неподвижным диском с таким же числом отверстий, причем отверстия прорезаны наклонно. Этим достигается, во-первых, то, что подвижный диск приводится во вращение самой воздушной струей подобно колесу турбины, а во-вторых, одновременно прерывается столько струй, сколько отверстий в диске, благодаря чему звук

значительно усиливается.

Сирена или даже простое устройство, изображенное на рисунке 1, удобны в опытах тем, что позволяют легко определять период звуковых колебаний. Число прерываний воздушной струи в секунду равно, очевидно, произведению числа отверстий z на число оборотов п диска в 1 с, период же равен обратной величине:

$$T = \frac{1}{zn}$$
.

Так как колебания воздуха, возникающие при работе сирены, не имеют характера гармонических, то число прерываний воздушной струи (zn) не является частотой колебания. Как уже упоминалось, периодическое негармоническое движение не может быть охарактеризовано одной частотой, а представляет собой набор гармонических колебаний с частотами, кратными основной частоте v=1/T.

1.4. Волновые явления

Мы

перейдем

теперь к

изучению

распространения

колебаний

Если

речь

идет о

механических

колебаниях, т. е. о

колебательном

движении

частиц		
какой-либо		
твердой		
жидкой		или
газообразной		
среды,		то
распространение		
колебаний		
означает		
передачу		
колебаний		
ОТ		одних
частиц		
среды		К
другим		
Передача		
колебаний		
обусловлена	тем,	что
смежные		
участки		
среды		
связаны		
между		
собой.		Эта
СВЯЗЬ		
может		
осуществляться		
различно.		Она
может		
быть		

обусловлена В частности, СИ лами упругости, возникающими вследствие деформации среды при ee колебаниях В результате колебание вызванное каким-либо образом В одном месте, влечет собой за последовательное возникновение колебаний В других местах более все И более удаленных OT

называемая

возникает

так

первоначального

волна.

И

Механические волновые явления имеют огромное значение для повседневной К жизни. этим явлениям относится распространение звуковых колебаний, обусловленное упругостью окружающего воздуха. нас Благодаря упругим волнам МЫ можем слышать расстоянии. на Круги

15

на

ОТ

разбегающиеся

поверхности

брошенного

воды

камня,

мелкая рябь на поверхности озера И огромные океанские волны ЭТО тоже механические волны, **КТОХ** И иного типа Здесь СВЯЗЬ смежных участков поверхности воды обусловлена не силой упругости, а силой тяжести или же силами поверхностного натяжения В воздухе могут

не

распространяться

только		
звуковые		
волны		
но	И	разрушительные
взрывные		
волны		ОТ
разрывов		
снарядов		И
бомб		
Сейсмические		
станции		
записывают		
колебания		
почвы,		
вызванные		
землетрясениями,		
происходящими		
за		тысячи
километров		
Это		возможно
только		
потому,	что	ОТ
места		
землетрясения		
распространяются		
сейсмические		
волны		
_	колебания	В
земной		
коре.		

роль играют И волновые явления совершенно иной природы, а именно электромагнитные волны Эти волны представляют собой передачу одних ИЗ мест пространства В другие колебаний электрического И магнитного полей создаваемых электрическими зарядами И токами Связь между

Огромную

соседними

участками		
электромагнитного		
поля		
обусловлена	тем,	ЧТО
всякое		
изменение		
электрического		
поля		
вызывает		
появление		
магнитного		
поля,		И
обратно		
всякое		
изменение		
магнитного		
поля		
создает		
электрическое		
поле.		
Твердая		
жидкая		или
газообразная		
среда		
может		
сильно		
влиять		
на		распространение
электромагнитных		
волн,		НО

наличие				
такой				
среды				
для				этих
волн				
не				необходимо.
Электромаг	титные	!		
волны				
могут				
распростра	няться			
всюду				
где				может
существова	ТЬ			
электромаг	нитное			
поле				
а		значит,	И	В
вакууме				
T.	e.	В	пространстве,	не
содержаще	М			
атомов.				
K				
явлениям				
обусловлен	ным			
электромаг	НИТНЫМ	И		
волнами,				
относится				
например,				
свет				
Подобно				
тому				

определенный как диапазон частот механических колебаний воспринимается нашим **YXOM** И дает нам ощущение звука, так определенный диапазон частот электромагнитных колебаний воспринимается нашим глазом И дает нам ощущение света Наблюдая распространение света, можно непосредственно убедиться электромагнитные что

волны

могут распространяться вакууме. В Поставив под стеклянный колокол воздушного насоса электрический или заводной звонок, И откачивая воздух, МЫ обнаруживаем что звук ПО мере откачки постепенно замирает И, наконец прекращается. Видимая же глазом картина что всего, находится под колоколом И позади него, не

испытывает

никаких		
изменений		
Трудно		
переоценить		
это		свойство
электромагнитных		
волн.		
Механические		
волны		не
выходят		
3a		пределы
земной		
атмосферы;		
волны		
же		электромагнитные
открывают		
нам		широчайшие
просторы		
Вселенной.		
Световые		
волны		
позволяют		
нам		видеть
Солнце		
звезды		И
другие		
небесные		
тела		
отделенные	ОТ	нас
огромными		

«пустыми» пространствами С помощью электромагнитных волн весьма разнообразной длины которые доходят до нас ОТ этих отдаленных тел, МЫ можем делать важнейшие заключения устройстве об Вселенной 1895 В Γ. русский физик И изобретатель Александр Степанович Попов (1859 - 1906)открыл новое необозримое

поле

применения		
электромагнитных		
волн.		Он
изобрел		
аппаратуру,		
позволяющую		
использовать		эти
волны		
для		передачи
сигналов		
_	телеграфирования	без
проводов		
Так		родилась
беспроволочная		
СВЯЗЬ,		или
радио		
благодаря		
которой		
получил		
исключительное		
практическое		И
научное		
значение		
обширный		
диапазон		
электромагнитных		
волн,		
значительно		
более		
длинных		

чем световые.				
Нынешнее				
развитие				
этого				
величайшего				
изобретения				
таково,				что
можно				
С				полным
основанием				
говорить				0
радио				
как	об		одном	из
чудес				
современной				
техники				
В		наши		дни
радио				
дает				
возможность				
не				только
осуществлять				
беспроволочную				
телеграфную				
И				телефонную
СВЯЗЬ				
между				
любыми				
пунктами				на
земном				

шаре, НО И передавать изображения телевидение фототелеграфия), И управлять расстоянии на машинами снарядами И телеуправление обнаруживать И даже видеть удаленные объекты, которые сами ПО себе излучают не радиоволн (радиолокация), водить заданному ПО курсу корабли И самолеты (радионавигация), наблюдать

небесных тел (радиоастрономия) и т. д. Несмотря различную на природу механических И электромагнитных волн, существует много общих закономерностей, свойственных любым волновым явлениям. Одна ИЗ основных закономерностей такого рода состоит В TOM, что всякая распространяется волна ИЗ одной точки В другую не мгновенно определенной С а скоростью

радиоизлучение

1.5.Волновое уравнение Выведем волновое уравнение, рассмотрев движение поперечной волны ПО струне Рассмотрим вертикальное смещение y очень короткого отрезка однородной струны Этот участок струны, совершающий вертикальные гармонические колебания, будет простым гармоническим осциллятором. Смещение

у изменяется CO временем а также зависит той ОТ Χ, положения точки струны, которую выбираем МЫ для наблюдений за колебаниями. Волновое уравнение будет связывать смещение отдельного y осциллятора С расстоянием Χ И временем t. Рассмотрим колебания только В плоскости чертежа, так что поперечные волны на струне будут плоскополяризованными

Macca однородной струны, приходящаяся единицу на длины линейная или ee плотность равна ρ. Вдоль струны существует постоянное натяжение T, котя она обладает небольшой растяжимостью Поэтому рассмотрим короткий отрезок И малые колебания что уравнения могут быть линеаризованы Действие СИЛЫ

тяжести не

учитывается

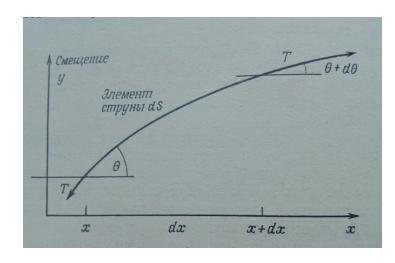


Рис. 2 Смещенный

элемент

струны,

имеющий

длину ds ≈ dx

Как

видно

на рисунке 2, на

искривленный

элемент

длиной

ds с одного

конца

действует

натяжение

Т, направленное под

углом

θ к оси х, а с другого –

натяжение

Т, направленное под

углом θ +d θ . Длина искривленного элемента равна $ds = \left[1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2\right]^{\frac{1}{2}} dx,$ НО силу наложенных ограничений величина ду так мала, что 9x онжом пренебречь ee квадратом принять ds = dx. И Следовательно масса элемента струны равна ρds ρdx, уравнение а его движения находится ИЗ закона Ньютона: сила равна массе

умножен	ной						на
ускорені	ие						
Пеј	рпенди	кулярная					
сила							
действу	ющая						на
элемент	•						
dx			В		П	оложите	ельном
направл	ении						
ОСИ	у,	равна	Tsin(θ	+	dθ)	_	Т
sin							
θ.			Она				равна
также							
произве	дению						
массы							
ρdx		на		ускорение			$\frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$.
посколь	ку						
угол		θ		мал,			то
sin							
θ	≈	tgθ	=	$\frac{9x}{9\lambda}$		И	сила
равна							
			$T\left[\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_{x+c}\right]$	$-\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_{x}$			
Зде	есь						
индексь	I						
относят	СЯ						К
точке							
где						вычисл	пяются

производные

Разность В квадратных скобках равна произведению производной функции на элемент dx, расстояния а поэтому сила равна $T\frac{\partial^2 y}{\partial x^2}dx$. Тогда уравнение движения малого dx элемента принимает вид $T\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} dx = \rho dx \frac{\partial^2 y}{\partial t^2},$ Или $\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{\rho}{T} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}.$ Здесь

отношение

Т/р

размерность

квадрата скорости c^2 , потому а последнее уравнение можно переписать В виде $\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}.$ Это И есть волновое Оно уравнение. связывает ускорение гармонического осциллятора В среде второй С производной его смещения ПО координате определяющей Χ, положение В осциллятора. какой части уравнения должен

быть

множитель c^2 , всегда легко определить путем быстрой оценки

1.6. Скорость распространения волн

размерности

[19].

В том, что

распространение

механических

волн

происходит

мгновенно

нас убеждают

простейшие

наблюдения.

Каждый

видел, как

постепенно

и равномерно

расширяются

круги на

воде

или		как		бегут
морские				
волны.				
Здесь				
МЫ				непосредственно
видим				
что				распространение
колебаний				
ИЗ				одного
места				
В				другое
занимает				
определенное				
время				
Но	И		для	звуковых
волн				
которые				В
обычных				
условиях				
невидимы				
легко				
обнаруживается				
то		же		самое.
Если				
вдали				
происходит				
гроза,				
выстрел				
взрыв,				
СВИСТОК				

паровоза, удар топора ит. П., TO МЫ сначала видим ЭТИ явления И лишь спустя извес тное время слышим Чем звук. дальше ОТ нас источник звука больше тем запаздывание Промежуток времени между вспышкой молнии И ударом грома может доходить иногда до нескольких десятков

секунд. Зная расстояние ОТ источника звука И измерив запаздывание звука онжом определить скорость его распространения В сухом воздухе при температуре 10° С скорость эта оказалась равной 337,5 M/C. Для сравнения напомним что современные самолеты могут развивать скорости, превышающие скорость звука

В		воздухе
(
так		
называемые		
сверхзвуковые		
скорости),		а
артиллерийские		
снаряды		
летят		
со	скоростями	1,5
км/с		
И		более.
Скорость		
ракет,		
выводящих		
на		орбиту
искусственные		
спутники		
Земли		
должна		
достигать		
значений,		
превышающих		
8 км/с.		
Одно		
ИЗ		самых
ранних		
измерений		
скорости		
звука		В

воде	
было	
выполнено	
также	по
запаздыванию	
звука.	
В	
1826	
Γ.	Колладон и
Штурм	
произвели	на
Женевском	
озере	
следующий	
опыт.	На
одной	
лодке	
производилась	
вспышка	
пороха	
И	одновременно
молоток	
ударял	ПО
колоколу	
опущенному	В
воду	
На	другой
лодке	
находившейся	на
расстоянии	

14	КМ		ОТ	первой,
измерялось				
время				
между				
вспышкой				И
появлением				
звука				В
рупоре				
также				
опущенном				
В				воду.
Скорость				
звука				В
воде				
при		8°C		оказалась
равной				
1435 м/с.				
Измеряя				
запаздывание				
звука				
ПО		сравнению		СО
светом				
можно				
получить				
правильное				
значение				
скорости				
звука				
очевидно,				
лишь				

В	том			случае,
если				
временем				
распространения				
света				
можно				
пренебречь.				В
условиях				
обычных				
наблюдений				
это				допущение
вполне				
приемлемо,		ибо,		как
показывают				
измерения,				
скорость				
распространения				
световых				
И				вообще
электромагнитных				
волн				В
вакууме				
(a	практически		И	В
воздухе				
равна				
приб				
лизительно		300		000
км/с				
Вспышку,				
произведенную				

на	расстоянии		3	KM,	МЫ
видим					
С				38	апаздыванием
всего					
на	10	МКС	(ми	ікросекунд	,a –
миллионная					
доля					
секунды					
1	В	ТО		время	как
звук					
тратит					на
пробег					
этого					
расстояния					
около 9 с.					
Скорост	ГЬ				
звуковых					
волн					
различна					для
разных					
сред					И,
кроме					
того,					
зависит					
ОТ					температуры.
Современны	e				
методы					
позволяют					
производить					
точные					

скорости		
звука,		
пользуясь		
малыми		
количествами		
исследуемого		
вещества		
Ниже		
изображена		
таблица,		
показывающая		
скорость		
звука		
В		некоторых
веществах		
причем		
указана		
температура,		К
которой		
относится		
приведенное		
значение		
скорости		
Числа,		
приведенные		
В	таблице,	В
некоторых		
случаях		
дают		

измерения

лишь				
приблизительное				
представление				0
скорости				
звука				В
материале				
поскольку				
последняя				
зависит				
также				
ОТ				сорта
материала				
(сталь,				
стекло				
И ОТ		его		очистки
(
керосин				
. [15].				
Воздух	1	337,5		
	0		M/C	
	0			
	C			
Водород	0	1250		
	0		м/с	
	C			
Углекислый газ	0		258 м/с	

C

Вода	8	1435 м/с
	0	
	С	
Керосин	2	1275 м/с
	3	
	0	
	С	
Медь	1	3660 м/с
	0	
	0	
	С	
Сталь	1	4980 м/с
	5	
	•	
	С	
Стекло	1	5200 м/с
0101010	6	0200 W// 0
	С	

Таблица

1. Скорость

звука

в некоторых

жидкостях

газах и

твердых

телах

1.7. Поперечные волны Теперь перейдем Κ более подробному изучению механических волн Их свойства зависят ОТ МНОГИХ обстоятельств вида ОТ СВЯЗИ между смежными участками среды размеров ОТ среды (например, В теле ограниченных размеров картина распространения будет иная

чем	В	среде,
простирающейся		
во	все	стороны
практически		
неограниченно,		как
окружающий		
нас	воздух),	ОТ
формы		
тела и т. п.		
Подвесим		
за		один
конец		
длинный		
шнур		
или		резиновую
трубку		
Если		
нижний		
конец		
шнура		
быстро		
отвести		
В	сторону	И
вернуть		
обратно,		ТО
изгиб		
«побежит»		ПО
шнуру		
вверх,		
дойдя		

до точки подвеса отразится И вернется вниз. Если двигать нижний конец шнура непрерывно, заставляя совершать его гармоническое колебание, ТО ПО шнуру «побежит» синусоидальная Она волна. тоже будет отражаться ОТ точки подвеса Когда МЫ говорим что или волна одиночный изгиб шнура

«бежит			
вдоль			
ПО	шнуру»,	то	это
лишь			
краткое			
описание			
следующего			
явления			
каждая			
точка			
шнура			
совершает			
такое			же
колебание			
какое			МЫ
заставили			
совершать			
нижний			
конец			
шнура			
но			колебание
каждой			
точки			тем
больше			
запаздывает			
(
отстает			
ПО	фазе),	чем	эта
точка			
дальше			ОТ

конца

шнура.

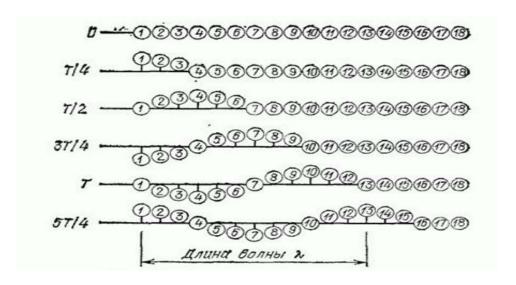


Рис. 3

Кинематика

поперечной

волны

Рисунок 3

поясняет

кинематику

процесса

передачи

колебаний

от точки к

точке

Здесь

изображены

последовательно

различные

стадии

этого

процесса,	
начиная	
С	«положения
равновесия	
»,	через
каждые	
четверть	
периода	
Каждый	ИЗ
ряда	
занумерованных	
кружков	
совершает	
гармоническое	
колебание	
около	
своего	«
положения	
равновесия»	С
одинаковой	
амплитудой	И
частотой	
Колебание	
каждого	
следующего	
кружка	
отстает	ОТ
колебания	
предшествующего	на
1/12	

периода	(т.	e.	на	30° по
фазе				
				Таким
образом				
кружок				4
отстает				
от 1 на	90°, 7	7 – 1	на 180°,	10 — на
270°,				
а	13		отстает	на
полных				
360°,		T.		e.
колеблется				
так же,	как	И	1.	Далее все
повторяется				
кружок				14,
когда				
до				него
доходит				
волна,				
колеблется				
так же, как и	1 2, 15	— как 3,	и т, д.	Мы видим, как
волна				
ПО				которой
располагаются				
кружки,				
перемещается				_
вправо.				При
ЭТОМ				
3a				один
период				

колебания			
волна			
передвигается			на
расстояние			
равное			
расстоянию			
между			
кружками			
колеблющимися			С
разностью			
фаз,			равной
360%			
т.	e.		колеблющимися
одинаково			
(очевидно,			
сдвиг			
фаз		на	число
градусов			
кратное			
360°,			
равносилен			
отсутствию			
сдвига			
фаз			
Расстояние,			на
которое			
распространяются			
колебания			
3a			один

```
период
называется
длиной
волны.
Следовательно
длина
волны
                                                    расстояние
                         ЭТО
между
ближайшими
точками
синусоидальной
или
что,
                   ТО
                                      же
                                                        самое,
гармонической
волны,
колеблющимися
                                                   одинаковой
В
фазе
Длину
волны
обозначают
обычно
греческой
буквой
λ (лямбда).
    Мы
имеем
таким
```

образом		
двоякого		
рода		
периодичность		В
волне		
С		одной
стороны		
каждая		
частица		
среды		
совершает		
периодическое		
колебание		
во	времени;	С
другой		
стороны,		В
каждый		
момент		
времени		
все		частицы
располагаются		
на		линии,
форма		
которой		
периодически		
повторяется		В
пространстве		
Длина		
волны		
λ	играет	ПО

отношению форме Κ В волны пространстве ту же роль, какую период Τ играет ПО отношению Κ колебанию во времени. Если МЫ захотим узнать скорость распространения волны Τ. υ, e. расстояние проходимое ею В единицу TO, времени, очевид надо HO, разделить длину волны (про λ

период

период

ходимую

за

T;

59

T)

на

 $\upsilon = \frac{\lambda}{T}$

Зная две ИЗ входящих эту формулу В величин онжом вычислить третью. Мы указали В самом начале теперь подчеркиваем еще распространение раз: волны означает запаздывающую передачу колебательного движения ОТ одной точки среды другой. Κ Никакого

переноса

вместе

С ВОЛНОЙ

самого		
вещества		
тела		
В		котором
волна		
распространяется,		не
происходит		
Каждая		
точка		
шнура(
как		
И		каждый
кружок		
на	рисунке	3)
колеблется		
перпендикулярно		к
направлению		
распространения		
волны		
т.	e.	поперек
направления		
распространения.		
Поэтому		
И		волна
такого		
вида		
называется		
поперечной.		
В		
результате		

чего получается передача колебательного движения ОТ одной точки среды другой Κ И почему происходит она С запаздыванием Чтобы ответить на этот вопрос надо разобраться динамике В волны Смещение нижнего конца шнура сторону В вызывает деформацию шнура В этом месте

Появляются				
силы				
упругости,				
стремящиеся				
уничтожить				
деформацию				
T.		e.		появляются
силы				
натяжения,				
которые				
тянут				
вслед				
за				участком
шнура				
смещенным				
рукой				
непосредствен	ІНО			
прилегающий				
К				нему
участок				
Смещение				
этого				
второго				
участка				
вызывает				
деформацию				
И				натяжение
следующего				
И	т.	Д.	(Конечно,	В
действительно	СТИ			

никаких		0	T-
дельных			
участков			
шнура			
нет	И		процесс
идет			
непрерывно.)			
Участки			
шнура			
обладают			
массой,			И
поэтому			
вследствие			
инерции			
набирают			или
теряют			
скорость			под
действием			
упругих	CI	ил	не
мгновенно			
Когда			МЫ
довели			
конец			
шнура			
до			наибольшего
отклонения			
вправо			И
начали			
вести			его
влево			

смежный		
участок		
еще		будет
продолжать		
двигаться		
вправо		
И	лишь	С
некоторым		
запозданием		
остановится		
И		тоже
пойдет		
влево.		
Таким		
образом,		
запаздывающи		
Й		переход
колебания		
ОТ	одной	точки
шнура		
К		другой
обусловлен		
наличием		у
материала		
шнура		
упругости		
и массы.		

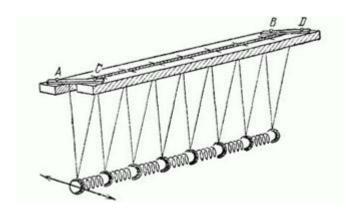


Рис. 4

Модель

для демонстрации

поперечных

волн

Для

иллюстрации

действия

обоих

указанных

свойств

онжом

воспользоваться

следующей

простой

моделью. Две

рейки

AB и CD (рис.2)

подвижно

соединены

поперечными

планками AC и BD. K

рейкам

подвешены

шары				
причем				
каждый				
шар		висит		на
двух				
нитях,				
верхние				
концы				
которых				
прикреплень	ol			
соответстве	нно			
К	АВ и	K	CD.	Если
параллелогр	рамм			
ABDC				
сложить				
так,				чтобы
рейки				
AB	И	CD		прилегали
друг				
К	другу		(как	это
показано				
на	рисунке		4),	то
шары				
смогут				
качаться				
лишь				В
плоскостях				
перпендикул	тярных <u> </u>			К
рейкам				
Если				же

сделать			
ABDC			
прямоугольником	I		
то			шары
смогут			
качаться			
лишь			
В			направлении
параллельном			
рейкам	AB	И	CD.
Шары			
соединены			
между			
собой			не
слишком			
жесткими			
пружинами			
В			этой
модели			
упругого			
тела—цепочке			
чередующихся			
шаров			
И	пружин	_	оба
интересующие			
нас			свойства
разде			
лены:			
масса			
сосредоточена			P

основном шарах, В а упругость пружинах. В Взявшись крайний шар за И качая стороны его ИЗ В сторону можно легко наблюдать, как посредством деформации пружин колебание передается шара ОТ Κ шару колебание И как каждого шара отстает колебания OT предыдущего В результате возникает

поперечная

волна

бегущая

вдоль

по цепочке



Рис

5 Поперечная

волна

Чем жестче

пружины

и чем легче

шары

тем меньше

отстает

колебание

каждого

шара от

колебания

его предшественника, а

значит

тем длиннее при

одном

и том же периоде

получится

волна. Но

увеличение

λ при неизменном Т

означает

увеличение

скорости		
распространения		
волны		
Наша		
модель		
подсказывает		нам,
таким		
образом,		
следующую		
закономерность,		
которая		
действительно		
выполняется		
для	упругих	тел:
скорость		
распространения		
упругих		
волн		тем
больше		
чем		больше
жесткость		
тела	И	чем
меньше		
его плотность.		

1.8. Продольные волны Теперь рассмотрим другие виды волн причем опять возьмем тело удлиненной формы а именно столб воздуха, заключенный трубе. В Вдоль трубы может двигаться поршень Заставим этот поршень совершать гармоническое колебание

Что		будет
происходить		
В		столбе
воздуха		
Предыдущий		
пункт		
позволяет		
сразу		
же		дать
ответ		
Ведь		И
здесь		
каждый		
участок		
тела		
(
слой		
воздуха)		
обладает		
массой,		a
всякое		
сжатие		
воздуха		
создает		
избыток		
давления,	T.	e.
налицо		
упругость		
воздуха		
Следовательно.		В

столбе				
воздуха				
образуется				
упругая				
волна				
которая				
будет				
бежать				ОТ
поршня				
Однако				
теперь				
колебателы	ное			
движение				
В				волне
происходит				
иначе,				чем
раньше				
частицы				
воздуха				
колеблются		В	ТОМ	же
направлени	И			
что	И	поршень,	т.	e.
вдоль				
направлени	Я			
распростран	нения			
волны.				
Такие				
волны				
называются	1			
продольным	ии.			

Кинематику продольной волны рис.4, поясняет где, как И на рис 1, изображен ряд занумерованных кружков; кружки гармонически колеблются около СВОИХ положений равновесия По-прежнему амплитуда И частота колебаний у всех кружков одинаковы, а фаза колебания каждого кружка отстает фазы ОТ

Отличие

ОТ

30°.

предыдущего

на

рисунка 3 состоит В TOM, что кружки колеблются не поперек ряда, а вдоль него. Кроме τοгο, на рисунке 6 показана уже установившаяся В волна. результате этих продольных колебаний, 0 --0234-5-6-0-8-9-4-4-6-6-4-4-6-4 3T/4**-①-②-③-④-⑤-①-⑦-®®®®®®®-⑩-®-®-®-**T---OQ3-Q-O-O-O-O-O-O-O-O-O-O-O-O-O-O Длина волны λ Рис. 6 Кинематика

продольной

волны

запаздывающих OT кружка

к кружку,

получается

бегущая

направо

волна,

состоящая

из чередую

щихся

уплотнений и

разрежений

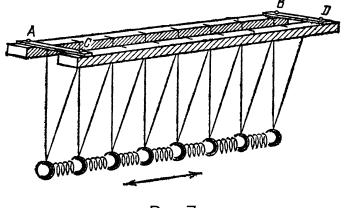


Рис.7

Модель

для демонстрации

продольных

волн

Превратив

рамку ABDC в

прямоугольник

(рисунок 7), мы

даем

шарам

возможность					
качаться					
лишь					
продольно,				т.	e.
параллельно					
рейкам		AB		И	CD.
Качая					
крайний					шар
вперед					
И			назад,		МЫ
ясно					
увидим,					как
образуются					
И				ра	спространяются
вдоль					
по					цепочке
чередующиеся					
уплотнения					И
разрежения					
Подобно					
тому					
как	это			происходит	В
нашей					
модели,					
продольные					
И					поперечные
волны					
могут					
распространяться					
и			D		СППОШПОЙ

среде				
протяженной				во
всех				
направлениях.				
Поперечные				
волны				В
такой				
среде-				это
волны				
сдвига,				В
которых				
слои,				
перпендикулярные				
К				направлению
распространения				
волны,				
смещаются				
при				СВОИХ
колебаниях				
параллельно				
друг				
другу,	T.		e.	без
разрежений				
И				уплотнений.
Продольные				
волны		_		это
волны				
сжатия				
(
положительного				

отрицательного), И В которых деформация слоев среды состоит ИΧ В изменении плотности так что волна представляет собой чередующиеся уплотнения И разрежения Разумеется, И для продольных волн остается полной В силе определение длины λ, волны которое дали МЫ ранее Если там можно было сказать

что	длина
волны	
равна	
расстоянию	
между	
двумя	
соседними	
горбами	
синусоиды	
(
или	
впадинами),	ТО
здесь	
она	равна
расстоянию	
между	
серединами	
двух	
соседних	
уплотнений	
(
или	
разрежений).	
Скорость	
распространения	
продольной	
волны	
связана	
С	длиной
волны	

И периодом колебаний формулой, той же что И для поперечной Это, волны. конечно значит, не что скорость распространения В среде обоих видов волн В теле одинакова. Наоборот всякой во среде скорость волн сжатия больше чем волн сдвига (и, следовательно, при одном периоде И TOM же длина продольной волны

больше чем поперечной Говоря «BO всякой среде», надо сделать одну оговорку: во всякой твердой среде Дело В том, что упругие поперечные волны могут распространяться только В твердых телах, В TO время продольные как волны могут распространять СЯ И В твердых телах жидкостях, И В В И

газах			
Таким			
образом			
сравнивать			
скорость			
распростране	Р ИЯ		
обоих			
видов			
волн			
можно			
только			
В			твердых
телах			
В	жидкостях	же	Я
газах			
возможны			
лишь			
продольные			
волны			
Чем это	объясняется?		
Как			
сказано			
В			поперечной
волне			
происходит			
сдвиг			
слоев			
друг			
относительно	ı		
друга			

Но упругие СИЛЫ при сдвиге возникают только В твердых В телах. жидкостях И газах смежные слои свободно СКОЛЬЗЯТ друг без ПО другу, появления противодействующих упругих сил, а раз нет упругих сил, ТО И образование упругих волн невозможно. В продольной волне участки тела испытывают сжатия И

растяжения				
т.		e.		меняют
СВОЙ				
объем.				
Упругие				
силы				при
изменении				
объема				
возникают				
как		В		твердых
телах				
так	И	В	жидкостях	И
газах				
Поэтому				
продольные				
волны				
возможны				
В				телах,
находящихся	a			
В		любом		ИЗ
этих				
трех				
состояний				
1.9.Стоячие волны Если				В
среде				
распростран	яется			
одновремен	НО			

несколько		
волн		
то		колебания
частиц		
среды		
оказываются		
геометрической		
суммой		
колебаний,		
которые		
совершали		бы
частицы		
при		распространении
каждой		
ИЗ	волн	ПО
отдельности		
Это	вытекающее	из
опыта		
утверждение		
называется		
принципом		
суперпозиции		
(наложения)		
волн		
В		случае
когда		
колебания,		
обусловленные		
отдельными		
волнами		

В		каждой		из
точек				
среды,				
обладают				
постоянной				
разностью				
фаз,				волны
называются				
когерентным	ш.			При
сложении				
когерентных				
волн				
возникает				
явление				
интерференц	ии,			
заключающе	еся			
В	том,	что	колебания	В
одних				
точках				
усиливают				
а		В		других
точках				
ослабляют				
друг				
друга.				
Очень				
важный				
случай				
интерференц	ии			
наблюдается	l			

при наложении двух встречных плоских С волн одинаковой амплитудой. Возникающий результате В колебательный процесс называется стоячей волной Стоячая волна это волна, которая образуется при наложении двух волн одинаковой С амплитудой частотой, И когда волны движутся навстречу друг

другу. Практически стоячие волны при возникают отражении волн ОТ преград Падающая на преграду волна И бегущая ей навстречу отраженная волна налагаясь друг на друга дают стоячую волну. Напишем уравнения двух плоских волн распространяющихся вдоль противоположных ОСИ Χ В направлениях

$$Ψ1 = A cos(ωt - kx + φ),$$

$$Ψ2 = A cos(ωt + kx + φ).$$

Сложив

уравнения

преобразовав

результат

по формуле для

суммы

косинусов,

получим

$$\Psi = \Psi_1 + \Psi_2 = 2A\cos(x + \frac{\phi_2 - \phi_1}{2})\cos(\omega t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2}).$$

Чтобы

упростить

это уравнение,

выберем

начало

отсчета

х так,

чтобы

разность ϕ_2 - ϕ_1

стала

равной

нулю

а начало

отсчета

t - так, чтобы

оказалась

равной

нулю

сумма $^{\varphi + \varphi_2}$.

Тогда

уравнение

стоячей

волны:

$$Ψ = 2A \cos \kappa x \cos \omega t$$

Заменив

волновое

число

$$\kappa$$
 его значением $\kappa = \frac{2\pi}{\lambda}$,

получим

уравнение

стоячей

волны,

удобное

для анализа

колебаний

частиц в

стоячей

волне:

$$\Psi = \left| 2A\cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \right| \cos \omega t.$$

1.10.

Волны

на поверхности

воды

Ранее уже

упоминали			
СЬ		волны	٦l,
образование			
которых			
обусловлено			
не		сило	١Й
упругости			
а		сило	١Й
тяжести			
Именно			
поэтому			
нас	не	должн	Ю
удивлять			
что		волны	ol,
распространяющиеся			
по		поверхност	'И
жидкости			
не		являюто	;Я
продольными			
Однако	0	рни н	ıe
являются			
И		поперечным	И
движение			
частиц			
жидкости			
здесь			
более			
сложное.			
Если			

В

какой-либо

точке поверхность жидкости опустилась например результате В прикосновения твердым предметом действием TO под СИЛЫ тяжести жидкость начнет сбегать вниз, заполняя центральную ямку образуя И вокруг нее кольцевое углубление Ha внешнем крае углубления ЭТОГО все время продолжается сбегание

частиц				
жидкости				
вниз,				И
диаметр				
кольца				
растет				
Но		на		внутреннем
крае				
кольца				
частицы				
жидкости				
вновь				
«выныриваю	T»			
наверх				
так		что		образуется
кольцевой				
гребень.				
Позади				
него				
опять				
получается				
впадина				
И	T.	Д.	При	опускании
вниз				
частицы				
жидкости				
движутся,				
кроме				
того,				
назад				

a	при	подъеме
наверх		
ОНИ	движутся	И
вперед		
Таким		
образом		
каждая		
частица		
не		просто
колеблется		
В		поперечном
(
вертикальном		
или		продольном
(
горизонтальном		
направлении,	a,	как
оказывается		
описывает		
окружность		
На	рис.6	темными
кружками		
показано		
положение		
частиц		
поверхности		
жидкости		В
некоторый		
момент,		а
светлыми		

кружками		_
положение		
хите		
частиц		
немного		
времени		
спустя,		
когда		
каждая	ИЗ	них
прошла		
часть		
своей		
круговой		
траектории		
Эти		траектории
показаны		
штриховыми		
линиями		
пройденные		
участки		
траек		
торий		
_		стрелками.
Линия		
соеди		
няющая		
темные		
кружки		
дает		нам
профиль		

волны.				В
изображенном				
на				рисунке
случае				
большой				
амплитуды				
(т.		e.		радиус
круговых				
траекторий				
частиц				
не	мал		ПО	срав
нению				
С				длиной
волны				
профиль				
волны				
совсем				не
похож				
на		синусоиду:		у
него				
широкие				
впадины				
И				узкие
гребни				
Линия,				
соединяющая				
светлые				
кружки				
имеет		ту		же
форму				

но сдвинута вправо (B сторону запаздывания фазы), Т. e. В результате движения частиц жидкости ПО круговым траекториям волна переместилась. [7]. Рис 8 Движение частиц жидкости в волне на ее поверхности Следует заметить, что В образовании поверхностных волн играет

роль

не		только
сила		
тяжести,	НО	И
сила		
поверхностного		
натяжения		
которая,	как	И
сила		
тяжести,		
стремится		
выровнять		
поверхность		
жидкости.		При
прохождении		
волны		В
каждой		
точке		
поверхности		
жидкости		
происходит		
деформация		
этой		
поверхности		_
выпуклость		
становится		
плоской		
И		затем
сменяется		
вогнутостью,		И
обратно		

С В СВЯЗИ чем меняется площадь поверхности следовательно, И, энергия поверхностного натяжения Нетрудно понять что роль поверхностного натяжения будет при данной амплитуде волны тем больше больше чем искривлена поверхность, Т. e. чем короче длина волны Поэтому для длинных волн низких частот)

основной является сила тяжести, НО для достаточно коротких волн (высоких частот первый на план выступает сила поверхностного натяжения Граница между «длинными» И **«** короткими **»** волнами, конечно не является резкой зависит OT плотности жидкости И свойственного ей поверхностного натяжения У воды эта

граница				
соответствует				
волнам				
длина				
которых				
около 1	CM,	T.	e.	для
более				
коротких				
волн				
(называемых				
капиллярными				
волнами)				
преобладают				
СИЛЫ				
поверхностного				
натяжения,		а		для
более				
длинных				_
сила				
тяжести.				
Несмотря				
на	сложн	ЙΙ		«
продольно-поперечный				
»				характер
поверхностных				
волн,				они
подчиняются				
закономерностям,				
общим				
для				всякого

волнового процесса, И очень удобны для наблюдения МНОГИХ таких [24]. закономерностей. Поэтому рассмотрим несколько подробнее на способе их получения И наблюдения Для опытов С такими волнами онжом взять неглубокую ванну, дном которой служит стекло, площадь которого M^2 . 1 Под около стеклом

расстоянии

на

1-1,5					
М					можно
поместить					
яркую					
лампочку					
позволяющую					
спроецировать	o				
этот					«
пруд					
»	на		потолок		или
экран					
	На	тени		В	уве
личенном					
виде					
можно					
наблюдать					все
явления					
происходящие					на
поверхности					
воды.					Для
ослабления					
отражения					
волн					
ОТ					бортов
ванны					
поверхность					
последних					
делается					
рифленой					
И					сами

борта				
— наклонными.				
Наполним				
ванну				
водой				
примерно				на
глубину				
1	СМ		И	коснемся
поверхности				
воды				
концом				
проволоки				или
острием				
карандаша.				Мы
увидим				
как		ОТ		точки
прикосновения				
разбегается				
кольцевая				
морщинка.				
Скорость				
ee				распространения
невелика				
(10-30				
см/с				
,				поэтому
можно				
легко				
следить				
за ее перемещени	ем.			

Укрепим проволоку на упругой пластинке И заставим колебаться, ee причем чтобы при так, каждом колебании пластинки конец проволоки ударял ПО поверхности По воды. воде побежит система кольцевых гребней И впадин рисунок 9). Расстояние между соседними гребн λ, впадинами T. ЯМИ или e. длина

волны,

связано

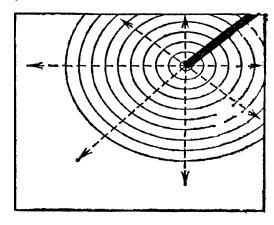
с периодом

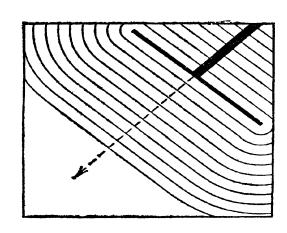
ударов

Т уже рассмотренной

раннее

формулой λ = υ * Т.





Рис

9 Кольцевые

волн

Рис.10

Прямолинейные

волны

Линии

перпендикулярные к

гребням

и впадинам,

показывают

направления

распространения

волны. У

кольцевой

волны

направления распространения изображаются очевидно, прямыми линиями, расходящимися центра ИЗ В олны как это показано на рисунке 9 штриховыми стрелками Заменив конец проволоки ребром линейки, параллельным поверхности воды можно создать волну, имеющую форму не концентрических колец, а параллельных друг

другу		
прямо		
линейных		
гребней		И
впадин		
(рисунке	10).	В
ЭТОМ		
случае		
перед		
средней		
частью		
линейки		МЫ
имеем		
одно		
единственное		
направление		
распространения		
Кольцевые		И
прямолинейные		
волны		на
поверхности		
дают		
представление		
0	сферических	И
плоских		
волнах		В
пространстве		
Небольшой		
источник		
звука,		

излучающий равномерно во все стороны создает вокруг себя сферическую волну, В которой сжатия И разрежения воздуха расположены В виде концентрических шаровых слоев Участок сферической волны, малый сравнению ПО С расстоянием до ee источника, онжом приближенно считать Это плоским. относится

Κ

конечно,

волнам любой физической природы И Κ механическим Так, электромагнитным. И Κ например любой участок (в пределах земной поверхности) световых волн, приходящих ОТ звезд, можно рассматривать как плоскую волну. Волны поверхности на воды делают очень наглядными И удобными наблюдения для основные черты

МНОГИХ волновых явлений включая И такие важные явления дифракция как И интерференция Волны используются водяной В ванне получения для ряда общих представлений сохраняющих значение (в упругих И для частности акустических), И для электромагнитных волн. 1.11. Уравнение волны на поверхности воды

Наиболее

пример				
-		волны		на
свободной				
поверхности				
водоёма				
(океана,				
моря				
озера		И		др.),
формирующиеся				
благодаря				
действию				
сил		тяжести		и
поверхностного				
натяжения.				
Если				
внешнее				
воздействие				
(брошенный				
камень				
движение				
судна				
порыв				
ветра				
И	T.	Г	1.)	нарушает
равновесие				
жидкости,				то
указанные				
силы,				
стремясь				

важный

восстановить равновесие создают движения передаваемые ОТ одних частиц жидкости Κ другим, порождая При волны. этом волновые движения охватывают, строго говоря, всю толщу воды, НО если глубина водоёма велика ПО сравнению длиной С волны TO ЭТИ движения сосредоточены главным образом

В приповерхностном слое практически не достигая (короткие дна волны или волны на глубокой воде). Простейший вид таких волн плоская синусоидальная волна, В которой поверхность жидкости 11 синусоидально гофрирована В одном направлении возмущения а все физических величин, направлены вертикально смещения $\xi(z, x, t)$, частиц имеют

вид:

показывает

 $\xi = A(z)\cos(\omega t-kx)$,

горизонтальная, где Χ Ζ вертикальная координаты, угловая k частота, волновое Α число, амплитуда колебаний частиц зависящая OT глубины Решение Z. уравнений гидродинамики несжимаемой жидкости вместе С граничными условиями (постоянное давление на поверхности И отсутствие возмущений на большой глубине)

что

 $\mathsf{A}\left(\mathsf{z}\right) = \,\mathsf{A}_{0}\mathsf{e}^{\mathsf{-kz}},$ Где $\mathsf{A}_{0} \qquad - \qquad \text{амплитуда}$ смещения

поверхности. При

этом

каждая

частица

жидкости д

вижется

по окружности,

радиус

которой

равен

A (z). Колебания

затухают

в глубь

жидкости

по экспоненте, и тем

быстрее

чем короче

волна

(больше k).

Величины

И

дисперсионным

уравнением

$$\omega = \sqrt{gk + \frac{\sigma k^3}{\rho}}, \quad (1)$$

Где			ρ		_
плотность					
жидкости,					g-
ускорение					
свободного					
падения					
поверхностного					
натяжения.					Из
этой					
формулы					
определяются					
фазовая					
скорость					
υ _φ =	ω/k,			С	которой
движется					
точка					С
фиксированной					
фазой					
(
например					
вершина					
волны					
,		И			групповая
скорость					
$v_{rp} = d\omega/dk$	-				скорость
движения					
энергии.		(Обе		эти
скорости					

В	зависимости		ОТ	k	(или
длины					
волны					$\lambda = 2\pi/k$
имеют					
минимум;					так
минимальн	oe				
значение					
фазовой					
скорости					
волн					
на					чистой
воде					
достигается	я при	λ	≈	1,7	см и
равно					
23					CM/C.
Волны					
гораздо					
меньшей					
длины					
называются	Я				
капиллярнь	іми,				а
более					
длинные					_
гравитацио	ННЫМИ				
T.K.	на		их	pac	спространение
преимущест	твенное				
влияние					
оказывают					
соответстве	енно				
силы					

поверхностного				
натяжения				
И		тяжести.		Для
чисто				
гравитационных				
волн				
$v_{\phi} = 2v_{rp} = g/\omega$.		В		смешанном
случае				
говорят				0
гравитационно				
-				капиллярных
волнах				
В				общем
случае				
на				характеристики
волн				
влияет				
полная				
глубина				
жидкости				
H.				Если
вертикальные				
смещения				
жидкости				
у		дна		равны
нулю				
(жёсткое				
дно				
,	то		В	плоской
синусоидальной				

волне амплитуда колебаний меняется по закону: A_0 shk(H-z)/shkH, а дисперсионное уравнение волн водоёме В конечной глубины (без учёта вращения Земли) имеет вид: $\omega = \sqrt{\left(gk + \frac{\sigma k^2}{\rho}\right) thkH}.$ (2) Для коротких волн 1) (kH)>> это уравнение совпадает (1). Для С длинных волн или волн на мелкой

воде		(kF	1		<<		1),
если							
можн)						
прене	бречь						
эффен	стами						
капил	лярности						
(для							
длинн	ых						
волн							они
обычн	10						
сущес	твенны						
тольк	0						
В						С	лучае
тонки	X						
плено	K						
жидко	СТИ						
,	ОНО	приобрет	ает	вид	ω =	\sqrt{gH} .	В
такой							
волне							
фазов	ая						
И						групі	повая
скоро	СТИ						
равнь	I						
одной							
И	той	же	велич	іине	U =	\sqrt{gH} ,	не
завис	ящей						
ОТ			част	оты.			Это
значе	ние						
скоро	СТИ						
наибо	льшее						

для гравитационных волн В данном водоёме В самом глубоком месте океана (H=11)M/C. [5]. км) оно ≈ 330 Движение частиц длинной В волне происходит ПО эллипсам сильно вытянутым горизонтальном В направлении причём амплитуда горизонтальных движений частиц почти одинакова ПО

всей

глубине.

1.12. Электромагнитные волны Э лектромагнитные волны возникают вследствие СВЯЗИ между изменениями электрического И магнитного полей. Всякое изменение напряженности электрического поля какой-нибудь В точке пространства вызывает В смежных точках появление переменного магнитного поля

изменение

которого В СВОЮ очередь порождает меняющееся электрическое поле Именно поэтому происходит передача колебаний электрического И магнитного полей одной ИЗ точки пространства В соседние происходит Т. e. распространение электромагнитной волны Известно, что электрическое поле создается электрически

а

заряженными

телами,

магнитное				
поле				
окружает				
проводники,				ПО
которым				
течет				
электрически	ІЙ			
ток	(т.		e.	происходит
перемещение	:			
электрически	IX			
зарядов				
				Если
электрически	ie			
заряды				
неподвижны				
то	И	cc	здаваемое	ими
электрическо	e			
поле				
остается				
все				время
одним				
И	тем	же,	не	меняется.
Если				
заряды				
движутся				
(например,				В
металлическо	ОЙ			
проволоке)				
равномерно				
то		МЫ		имеем

			создающий
	не		изменяющееся
			В
			магнитное
			a
			электромагнитная
			не
	при		неравномерном
В		частности	при
	колеба	нии,	a
	при		всяком
	В	при	при в частности колебании,

токе

электрическое

и магнитное

поля

будут

меняться

С течением

времени

я изменения

передаются

от точки к

точке

и, следовательно,

распространяются

во все стороны,

образуя

электромагнитную

волну

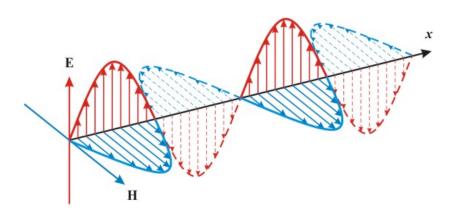


Рис. 11 Электромагнитная

волна

Казалось бы, что

получить

электромагнитную

волну

весьма

просто					
Можно,					
например					
заставить					
заряженное					
тело					
совершать					
колебательное					
движение					
или					пропустить
городской					
переменный					ток
через					
проволочную					
катушку					
Так	как		В		первом
случа					
е					будет
меняться					
электрическое		поле,		а	во
втором					
_		магнитное,			TO,
согласно					
сказанному,					
должна					
будет					
возникнуть					
электромагнитная					
волна					
Однако					

практически такой при постановке опыта МЫ не получим доступных наблюдению волновых явлений В чем причина же этого неуспеха? Для того чтобы ответить на этот вопрос необходимо более внимательно рассмотреть как возникают электромагнитные волны, И выяснить при каких

хорошо

условиях

излучаются

ОНИ

Как было уже сказано электромагнитной В волне проявляется взаимная СВЯЗЬ электрического И магнитного полей изменение одного ИЗ них вызывает появление другого. Возникновение электрического поля результате В изменения магнитного есть не что иное, как явление электромагнитной индукции открытое на опыте M. Фарадеем В 1831

Г.	(см.	ТОМ	II,	гл.	XV).	Обратное	же
явлен	ие						
_						возникнов	вение
магни	тного						
поля							при
всяко	М						
измеі	нении						
элект	рическої	го					
_							было
теоре	тически						
предо	казано						
англи	йским						
физи	КОМ						
Джей	мсом						
Клерн	ком						
Макс	веллом						
(1831	_						
1879)							
Исход	ця						ИЗ
предг	оложені	Р					
0						существов	вании
таког	0						
явлен	ния,						
Макс	велл						
И				пришел			К
выво	ду						
0						необходим	иости
возни	ікновени	Я					
элект	ромагни	тных					
волн							

при всяком изменении электромагнитного поля Теоретическое предположение Максвелла требовало проверки на опыте Если опыт докажет существование таких электромагнитных TO волн, этим будет подкреплен весь ход теоретических рассуждений Максвелла И его включая предположение 0 возникновении магнитного при поля изменении

поля электрического Для успеха опытной проверки теории очень важно чтобы наблюдаемые явления были достаточно интенсивными Согласно теории Максвелла индукция магнитного поля возникающего при изменении электрического поля больше, тем чем быстрее происходят изменения электрического

поля

Положение				
здесь				
такое	же,	как	И	В
явлении				
электромагн	нитной			
индукции				
где			напряж	енность
электрическ	ого			
поля,				
возникающе	его			
при			NSN	иенении
магнитного				
поля,				тем
больше				
чем			6	быстрее
меняется				
магнитное				
поле				
Таким				
образом				
необходимь	IM			
условием				
образования	1			
интенсивны	x			
электромагн	нитных			
волн				
является				
достаточно				
высокая				
частота				

электрических		
колебаний		
Для		успеха
опытов		
низкая		
частота		
городского		
тока		
(50	Гц)	совершенно
недостаточна		
Необходимы		
гораздо		
более		
высокие		
частоты		
электрических		
колебаний.		
Такие		
частоты,		
доходящие		
до		десятков
мегагерц		
И		более,
осуществляются		
как	известно,	при
колебаниях		
В		электрических
контурах		
Однако	И	В
опытах		

С такими контурами обнаружить электромагнитные волны было бы очень нелегко Дело В TOM, что высокая частота электрических колебаний В какой-либо цепи, будучи необходимым условием получения для сильных электромагнитных полей является еще не достаточным условием для хорошего излучения электромагнитных волн этой

цепью. Причина заключается том, что В колебательный контур представляет собой почти замкнутую цепь размеры которой малы ПО сравнению длиной С волны соответствующей частоте колебаний контура В такой цепи для каждого ee участка одним С направлением тока или знаком заряда

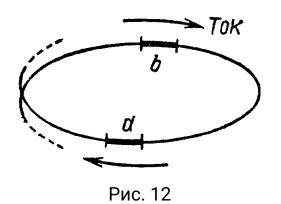
онжом

подыскать другой близкий участок котором В В TOT момент времени направление тока знак заряда противоположны Возьмем, например один витков катушки индуктивности

же

или

ИЗ



Виток

(рис. 10).

катушки

индуктивности

В любых

диаметра

льно			
противоположных			
участках	а	И	b
витка			
во			всякий
момент			
времени			
токи			
направлены			
противоположно			
друг			
другу			
Следовательно,			на
больших			
расстояниях			ОТ
витка			
участки	а	И	b
действуют			
как	два		близких
противофазных			
излучателя.			
Волны			
излученные			
этими			
двумя			
участками			
всюду			
ослабляют			
друг			
друга			

подобно		
излучению		
двух		
ножек		
камертона.	Так	как
весь		
виток		
состоит		
ИЗ	таких	пар
противофазных		
излучателей,	ТО	И
виток		
В		целом
излучает		
плохо,		а
значит		
плохо		
излучает		
и вся катушка.		
Аналогично		
обстоит		
дело		
И	С	конденсатором
контура		
В		любой
момент		
времени		
заряды		
обкладок		
равны		

ПО модулю И противоположны ПО знаку, причем эти разноименные заряды удалены друг ОТ друга гораздо меньше, чем на полволны Из сказанного ясно какой должна быть электрическая цепь, чтобы она могла хорошо излучать: необходимо перейти Κ незамкнутой (открытой) цепи которой В либо

нет участков С противофазными колебаниями, либо расстояние же между ними не мало ПО сравнению cλ. Электромагнитные волны являются поперечными поскольку скорость บ๋ распространения волны E напряженность электрического поля И индукция В магнитного поля волны взаимно

перпендикулярны.

Волновое уравнение для электромагнитных волн Любой колебательный контур излучает энергию Изменяющееся электрическое поле возбуждает окружающем В пространстве переменное магнитное поле, И наоборот Математические уравнения описывающие СВЯЗЬ магнитного И электрического полей, были выведены Максвеллом И носят его имя.

1.13.

Запишем уравнения

Максвелла

в дифференциальной

форме

для случая,

когда

отсутствуют

электрические

заряды (
ho = 0) и

токи

(j = 0):

 $\begin{aligned} div\,\vec{E} &= 0; \quad rot\,\vec{E} = -\frac{\partial\vec{B}}{\partial t}; \\ div\,\vec{H} &= 0; \quad rot\,\vec{H} = \frac{\partial\vec{D}}{\partial t}, \end{aligned}$

где

$$\begin{split} \vec{D} &= \varepsilon \varepsilon_0 \vec{E}; \\ \vec{B} &= \mu \mu_0 \vec{H}. \end{split}$$

Величины μ_0 и ϵ_0 —

электрическая

и магнитная

постоянные

соответственно,

которые

связаны со

скоростью

света в

вакууме

соотношением

 $\varepsilon_0 \mu_0 = \frac{1}{c^2}.$

Постоянные

μ и ε характеризуют

электрические

и магнитные

свойства

среды,

которую

мы будем

считать

однородной и

изотропной

В отсутствие

зарядов

И ТОКОВ

невозможно

существование

статических

электрического и

магнитного

полей.

Однако

переменное

электрическое

поле

возбуждает

магнитное

поле

наоборот, И переменное магнитное поле создает электрическое поле. Поэтому имеются решения уравнений Максвелла В вакууме, В отсутствие зарядов И токов электрические где И магнитные поля оказываются неразрывно связанными друг С другом В теории Максвелла впервые были объединены два фундаментальных

взаимодействия,		
ранее		
считавшихся		
независимыми		
Поэтому		МЫ
говорим		
теперь		об
электромагнитном		
поле.		
Колебательный		
процесс		В
контуре		
сопровождается		
изменением		
окружающего		его
поля		
Изменения,		
происходящие		
В		окружающем
пространстве		
распространяются		ОТ
точки		
К	точке	С
определенной		
скоростью,		ТО
есть		
колебательный		
контур		
излучает		В
окружающее		

его пространство энергию электромагнитного поля При строго гармоническом изменении во времени Ē \vec{H} векторов И электромагнитная волна называется монохроматической. Получим уравнений ИЗ Максвелла волновые уравнения для векторов $ec{E}$ и $ec{H}$. Ρ отор (rot) И дивергенция (div) это некоторые операции дифференцирования производимые ПО определенным

правилам над векторами Возьмем ротор обеих ОТ частей уравнения $rot\,\vec{E}=-\frac{\partial\vec{B}}{\partial t}.$ При этом воспользуемся доказываемой В курсе математики формулой: $rot\,rot\,\vec{E}\equiv grad\Big(div\,\vec{E}\Big)-\Delta\vec{E},$ где введенный выше лапласиан. Первое слагаемое В правой части равно нулю В силу другого

уравнения

Максвелла:

$$div \vec{E} = 0$$
.

Получаем

в итоге:

$$-\Delta \vec{E} = -\frac{\partial}{\partial t} rot \vec{B}.$$

Выразим

rotB

через

электрическое

поле

С помощью

уравнения

Максвелла:

$$\operatorname{rot} \vec{B} = \mu \, \mu_0 \operatorname{rot} \vec{H} = \mu \, \mu_0 \, \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \mu \varepsilon \, \mu_0 \, \varepsilon_0 \, \frac{\partial \vec{E}}{\partial \, t}$$

В

результате

приходим

уравнению

$$\Delta \vec{E} = \varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}.$$

Учитывая

СВЯЗЬ

$$\varepsilon_0\mu_0=\frac{1}{c^2}$$

и вводя

показатель

преломления

среды

$$n = \sqrt{\varepsilon \mu}$$
,

запишем

уравнение

для вектора

напряженности

электрического

поля

в виде:

$$\frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial z^2} = \frac{1}{\mathbf{v}^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}.$$

У

беждаемся

что мы получили

волновое

уравнение,

где

v — фазовая

скорость

СВЕТА

среде

$$V = \frac{c}{n} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon \, \mu}}.$$

1.14.Поляризация электромагнитных волн

В

любой				
электромагнитно	й			
волне				
векторы				
напряженности				
электрического				
поля				
E,				индукции
магнитного				
поля			В	И
вектор				
скорости				
волны				
V				образуют
взаимно				
перпендикулярну	ю			
тройку				
векторов.				
Поскольку				
при				распространении
волны				
вектора	I	В	И	E
всегда				
взаимно				
перпендикулярнь	ı			
ТО	они		изменяются	В
пространстве				
одинаковым				
образом				
описывая				

одинаковые форме ПО кривые НО во взаимно перпендикулярных плоскостях. Поэтому достаточно знать как изменяется В пространстве один ИЗ ЭТИХ векторов, а поведение другого будет аналогичным. Специальными опытами установлено действие что электромагнитной волны на глаз фотоприемники И многие другие объекты

оказывает

электрический		
вектор		Е
волны		
который		
поэтому		
называют		
также		
световым		
вектором		
волны.		Вид
поляризации		
волны		
определяется		
видом		той
кривой		
которую		
описывает		
электрический		
вектор		
E	волны	3a
один		
период		
колебания		
В		плоскости
наблюдения		
При		этом
свет		
должен		
распространяться		
К		наблюдателю.

Плоскость		
наблюдения	_	это
плоскость		
перпендикулярная		нап
равлению		
распространения		
волны		
	Ясно,	ЧТО
магнитный		
вектор		В
волны		
описывает		
такую		
же	ПО	форме
кривую		
что и вектор Е.		
Поляризация		
электромагнитных		
волн		
имеет		три
вида		
линейная		
(
плоская		
,		круговая
(
циркулярная		
, эллиптическая.		
Линейная		
(плоская)

поляризация процессе В распространения волны вектор Ε колеблется все время одной той В И же пространственной плоскости, которую называют плоскостью колебаний вектора Ε (иногда также плоскостью поляризации волны). Проекция Ε вектора на плоскость наблюдения В этом

вид

158

случае

будет

иметь

отрезка

прямой

линии

в связи с чем эту

поляризацию

и называют

линейной

или же плоской.

Отметим

ЧТО ПЛОСКОСТЬ

колебания

магнитного

вектора

волны

будет

перпендикулярна

плоскости

колебаний

вектора

E.

Электромагнитная

волна

с линейной

поляризацией

это частный

случай

В общем

случае

положение

плоскости

поляризации

изменяется

В течение периода Для понимания этого рассмотрим волновой процесс, который является суммой двух плоских линейно поляризованных волн одинаковой частоты. Вектор напряженности электрического поля первой волны направим вдоль ОСИ а Χ, второй оси вдоль у. Следовательно плоскость

поляризации

первой волны хz, а второй - уz. Для того чтобы определить поляризацию получившейся волны необходимо записать формулы описывающие складываемые волны. фиксированной точке пространства имеем:

 $E_{x} = E_{1} \cos(\omega t + \alpha),$

В

 $E_{y} = E_{2} \cos(\omega t + \beta).$

Где E_1-

амплитуда

волны,

вектор

напряженности

электрического

поля

которой							
направлен		ПО	оси	>	ζ,	α	_
фаза							
этой							
волны							
E ₂		_	-			ампл	итуда
волны							
вектор							
напряженно	СТИ						
электрическ	ОГО						
поля							
которой							
направлен							
ПО	ОСИ	у,		β	_		фаза
этой							
волны.							
Эти							
волны							
необходимо							
сложить							
Для						упроц	цения
задачи							
положим,							что
волны							
синфазны,							то
есть							
α	=	β.		В		резул	ьтате
получим							
		$E = E_x + E$	$E_{\nu} = \sqrt{E_1^2 + 1}$	$\overline{E_2^2}\cos($	$\omega t + \alpha$).		

Таким		
образом		
В		результате
сложения		
двух		
линейно		
поляризованных		
синфазных		
волн		МЫ
получили		
новую		
линейно		
поляризованную		
волну		
Ориентация		
вектора		
напряженности		
электрического		
поля		
суммарной		
волны		
постоянна		
a	В	течение
периода		
изменяется		
только		
его амплитуда.		
Эллиптическая		
поляризация:		- при
этой		

поляризации		
вектор		
E	волны	за
один		
период		
волны		
тоже		
делает		
полный		
оборот		
вокруг		
направления		
распространения		
волны		
но		длина
вектора		
E	при	этом
изменяется		
таким		
образом		
что	конец	его
описывае		
Т	В	плоскости
наблюдения		
эллипс.		
Если		
вектор		Е
вращается		
по		часовой

стрелке

,	то	поляризация
называется		
правой,		a
если		
против		_
левой		
эллиптичной.		
Р		
ассмотрим		
сложение		
двух		
волн,		
сдвинутых		
ПО		фазе.
Величина		
сдвига		фаз
принципиального		
значения		не
имеет		
поэтому		для
простоты		
положим		его
равным		
π/2.	Это	позволяет
описать		
слагаемые		
волны		
следующими		
формулами		

 $E_{x} = E_{1} \cos \omega t,$

 $E_y = E_2 \sin \omega t.$

При				записи
этих				
формул				
начальная				
фаза				
опущена				
так	как	она	не	имеет
значения				
важен				
только				
сдвиг.				
Сдвиг				
фазы		на		π/2
учтен				
тем,	что		зависимость	ОТ
времени				
напряженності	1			
поля				
второй				
волны				
описывается				не
косинусом				
а синусом.				
В				
данном				
случае				
конец				

вектора				
напряженнос	сти			
электрическо	ОГО			
поля				
3 a				период
будет				
описывать				
некоторую				
кривую.				
Найдем				
ee		уравнение.		Для
этого				
правую				И
левую				
части				
формулы				
()	разделим	на	E1,	a
правую				
И				левую
части				
формулы	()	-	на	E ₂ .
Получим				
		$\frac{E_x}{E_1} = \cos \omega t,$		
		$\frac{E_y}{E_2} = \sin \omega t.$		
Далее				
возведем				
оба		павенства		R

квадрат

И СЛОЖИМ.

Получим

$$\left\|\frac{E_x}{E_1}\right\|^2 + \left\|\frac{E_y}{E_2}\right\|^2 = 1.$$

Это уравнение эллипса изображен Он на рисунке 13. Эллипс лежит В плоскости ху И вписан прямоугольник В CO сторонами2Е

1 и 2Е2.Получилось, что за

период

конец

суммарного

вектора

напряженности

электрического

поля

описывает

эллипс

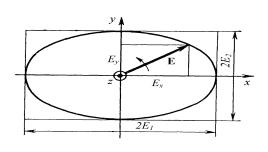


Рис.13 Эллипс

поляризации		
Круговая		
(
циркулярная		
поляризация:	-	при
такой		
поляризации		
вектор		
E	волны	3a
один		
период		
волны		
делает		
полный		
оборот		
вокруг		
направления		
распространения		
волны,		при
этом		
его		длина
остается		
постоянной.		В
плоскости		
наблюдения		
проекция		
вектора		E
описывает		
круг,	что	И

определяет название такой поляризации. Если вектор вращается часовой ПО стрелке (волна должна распространяться Κ наблюдателю поляризация ТО называется правой круговой а если против часовой

стрелки

левой то

круговой

поляризацией.

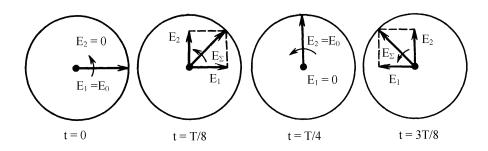


		Рис.14		
Сложение				
		двух		
линейно				
	П	оляризованных		
волн				
		в волну с		
круговой				
		поляризацией.		
Пример				
сложения				
двух				
линейно				
поляризованных				
волн				В
волну				
С		круговой		пол
яризацией				
иллюстрирует				
рисунок				
14.				
Обе				складываемые
волны				
имеют				
одинаковые				
амплитуды		E ₀ ,		но
сдвинуты				
по	фазе		на	90°.
Мгновенное				
значение				

напряженности			
поля			
первой			
волны,			
ориентированной			
ПО			горизонтали
обозначено			
E ₁ ,		a	второй
волны			
ориентированной			ПС
вертикали			
-	E ₂ .		Зависимости
напряженности			
поля			
этих			
волн			01
времени			
описываются			
формулами			
() и () соответственно.			
Левая			
картинка			
соответствует			
моменту			
времени			
t=0.		В	этот
момент			
времени			
напряженность			
поля			

первой		
волны		
максимальна		
И	равна	E ₀ .
Напряженность		
поля		
второй		
волны		
равна		
нулю.		
Следовательно		
вектор		
суммы		
направлен		
горизонтально		
и равен Е ₀ .		
Следующая		
картинка		
иллюстрирует		
положение		
векторов		
через	1/8	П
ериода		
Фаза		
волны		
при	этом	ω
$t=\pi/4$, $\cos(\pi/4)=\sin$		
$(\pi/4)=0.707$.	Следовательно,	$E_1=E_2=0.707$
Е		
0.		Модуль

Суммарного							
вектора							
равен							
корню							
квадратному	,						
ИЗ						су	ММЫ
квадратов							
амплитуд							
составляющ	их						
Поэтому							
модуль							
не		ИЗМ	иенится,				но
вектор							
повернется							В
пространств	е						
против							
часовой							
стрелки							на
угол							
45°					(относите	льно
начального							
положения.							
На							
третьей							
картинке,	при	t=T/4,	E ₂ =	E ₀ ,	а	E ₁ =	0.
Модуль							
суммарного							
вектора							
остался							
прежним							

но	ОН	повернулся	еще	на	45°
относит	ельно				
начальн	ЮГО				
положе	ния				
И		так	ζ		далее.
Очевид	НО				
что					модуль
суммар	ного				
вектора	l				
постоян	іен				
И		равен	E ₀ ,		а
вектор					
вращае	тся				
вокруг					
направл	пения				
распрос	транения				
Ko	эффициент				
эллипти	14НОСТИ				
этой					
волны					
равен					
единице	9				
Мгнове	нный				
снимок					
электри	ческого				
поля					
волны					С
кругово					
й				поляр	изацией
приведе	ЭН				

на	рисунке	15.
Важно		
понять,		что
вектор		
напряженности		
электрического		
поля		В
эллиптически		
поляризованной		
волне		
вращается		
вокруг		
направления		
распространения		
При		этом
плоскость		
поляризации		
тоже		
вращается.		За
период		
ОНИ		описывают
полный		
оборот.		

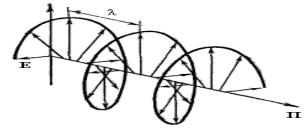


Рис.15

Мгновенный

СНИМОК

волны

с круговой

поляризацией

Таким же

путем

можно

получить

и волну с

эллиптической

поляризацией. Для

этого

можно

сохранить

сдвиг фаз

между

слагаемыми

равным

 $\pi/2$, но изменить

амплитуду

одной из

волн

или складывать

волны

равной

амплитуды

но со сдвигом

фазы

меньшим, чем $\pi/2$.

Волна

С		круговой
поляризацией		
была		
получена		
путем		
сложения		
двух		
линейно		
поляризованных		
волн		
В		СВОЮ
очередь		
линейно		
поляризованную		
волну		
можно		
рассматривать		как
сумму		
двух		
волн		
С	эллиптической	или
круговой		
поляризацией,		
вращающихся		
В		разные
стороны		
Процедуру		
сложения		
таких		
волн		

с равными

амплитудами

и начальными

фазами

иллюстрирует

рисунок

16.

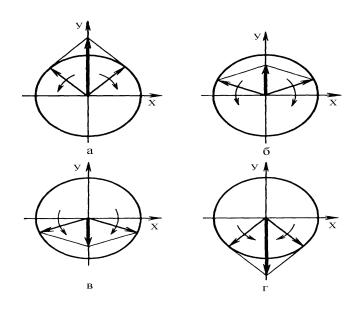


Рис.16 Сложение

двух

волн с

круговой

поляризацией

Векторы

напряженности

электрического

поля

складываемых

волн

изображены

тонкими

линиями

a		вектор
суммарной		
волны		-
более		
толстой.		Из
построения		
видно,		что
результирующая		
волна		
оказывается		
линейно		
поляризованной		
Плоскость		ee
поляризации		
на	рисунке	16
ориентирована		
вертикально,		а
амплитуда		
В	два	раза
превышает		
амплитуду		
слагаемых		
волн.		
Поляризация		
волны		
имеет		
большое		
значение		
для		практической
радиотехники		

Для примера рассмотрим штыревую антенну прямой Это отрезок металлического стержня котором В электрическое поле создает проводимости. ток Электрическое поле действует свободные на электроны металла И заставляет В ИХ двигаться. антенне возникает ток, который используется для выделения Как сигнала. видите За просто. все исключением

одного.				Для
получения				
максимального				
напряжение				
сигнала				на
выходе				
антенны				ОСР
стержня				
должна				
быть				
ориентирована				
параллельно				
вектору				
напряженности				
электрического				
поля				
Или,	что	то	же	самое,
параллельно				
плоскости				
поляризации				
Если				ОСЬ
антенны				
будет				
направлена				
под		углом		K
вектору				
напряженности				
электрического				
поля,				
уровень				

сигнала уменьшится Α если антенну направить перпендикулярно плоскости поляризации то сигнала на выходе будет не вовсе C другой стороны такая же штыревая антенна В поле волны С круговой поляризацией, размещенная перпендикулярно направлению распространения, будет создавать выходной сигнал

неизменной

амплитуды независимо ОТ ориентации В поперечной Это плоскости. обстоятельство делает волны круговой С поляризацией предпочтительными для организации радиосвязи С подвижными объектами, антенны которых могут занимать любые заранее не предсказуемые положения. Любой поляризации вид электромагнитных волн онжом перевести В

другой

С

специальных поляризованных

приборов

1.15. Гравитационные волны

Есть еще

один

тип волн -

гравитационные

волны,

являющиеся

аналогом

электромагнитных

Гравитационные

волны

как и электромагнитные,

представляют

собой

возмущения

гравитационного

поля

распространяющиеся со

световой

скоростью. В

отличие

от электромагнитных

волн

которые

возникают

при колебаниям

дипольных

систем,

гравитационные

волны

связаны

с колебаниями

квадрупольных

систем.

Частным

примером

такой

квадрупольной

системы

является

эллипсоид

с разными по

величине

полуосями. Или еще

проще

- система из

четырех

тел (шариков), не

лежащих

в одной

плоскости

Кроме

того

в отличие от

волны, которая имеет одну плоскость поляризации связанную с колебаниями вектора напряженности электрического поля гравитационные волны обладают двумя плоскостями поляризации (взаимно перпендикулярными . Если при прохождении электромагнитной волны через среду с электрическими зарядами эти заряды

электромагнитной

раскачиваются

в одной

плоскости

(линейно

поляризованная

волна), то

прохождение

гравитационной

волны

через

материальную

среду

приводит

в деформациям в

перпендикулярных

плоскостях.

Другими

словами,

если

на пути

гравитационной

волны

оказывается

шар (из какого-либо

материала

, то гравитационная

волна

деформирует его в

эллипсоид

через

каждые

четверть

периода

в перпендикулярных

плоскостях

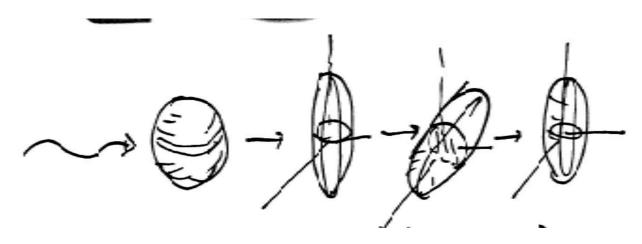


Рис. 17 Шар на пути

гравитационной

волны

Это

означает

что по таким

механическим

деформациям, на

которые

реагируют

пьезодатчики

можно

обнаружить

эти волны. Это и

произошло

в 2016 г.

Только

вместо

пьезодатчиков

был использован

лазерный

интерферометр,

который

значительно

чувствительней

пьезодатчиков.

Если

же говорить об

описании

гравитационной

волны

то следует

отметить

что в современной

теории

гравитации она

описывается

метрическим

тензором

являющимся

аналогом

напряженностей

электромагнитного

поля.

Этот

метрический

тензор

удовлетворяет

тензорному

волновому

уравнению

являющегося

уравнениями

Эйнштейна для

гравитационной

волны.

Глава
II Анализ
особенностей
описания
волновых
явлений

C

колебаниями

и волнами мы

сталкиваемся

на каждом

шагу

как в повседневной

жизни

так и при более

глубоком

изучении

физики

явлений.

Однако

нет возможности

исчерпывающим

образом

определить

что следует

называть

колебательным или

волновым

процессом

вообще

Любая

попытка		
ограничить		
класс		
рассматриваемых		
явлений		
типом		
уравнения		
или		перечислением
каких-либо		
общих		
физических		
свойств		
обычно		
приводит		к
неудаче		
так	как	всегда
удается		
построить		
пример		
не	укладывающийся	В
принятую		
схему.		
Поэтому		
приступая		К
изучению		
широкого		
круга		
столь		
разнообразных		
задач,		

разумно опереться на интуитивные представления И ограничиться вначале весьма общими утверждениями Выше были рассмотрены наиболее характерные свойства волновых процессов примере на нескольких типов волн различной природы НО означает, это не что рассматриваемые свойства присущи всем волновым без процессам

исключения

В окружающем нас мире происходит множество явлений, проявляющих черты колебательных И волновых процессов Представление 0 НИХ имеется каждого у человека наблюдавшего движение маятника или волны бегущие на поверхности воды. Курс общей физики дополняет наше представление другими конкретными

примерами Несмотря на многообразие ситуаций И различие способах В описания можно выделить много общего протекании В процессов различной физической природы. Колебаниями называют ограниченные И чаще всего повторяющиеся движения окрестности некоторого среднего положения (например, устойчивое положение

равновесия 0 колебательном процессе онжом говорить случаях, В когда состояние реальной системы допустимо описывать идеализированным способом: конечным набором параметров изменяющихся во времени Для математического маятника например, таким параметром будет

нити вертикали

угол

отклонения

для связанных

контуров параметров (напряжения уже два или токи первом В И втором контуре) И Т.Д. Колебательные процессы описываются одним или несколькими обыкновенными дифференциальными уравнениями. Волна распространение это колебаний пространстве, В происходящее конечной С скоростью Волновой процесс более сложная модель движения реальных

колебательных

систем						
состояние						
которых						
зависит		уж	ке		не	
только						
ОТ	времени,		но	И	ОТ	
пространстве	нных					
переменных.						
Поэтому						
такие						
процессы						
описываются						
уравнениями						
содержащими	I					
частные						
производные.						
Критери	ем					
перехода					ОТ	
колебательно	ГО					
движения					K	
волновому						
движению						
может						
служить					«	
условие						
квазистацион	арности»:					
если						
характерные						
размеры						
системы	L	<	сТ	(c	_	

скорость распространения возмущения Т время его заметного изменения), 0 процессе можно говорить колебательном как 0 В системе С сосредоточенными параметрами cTВ L случае процесс нужно считать волновым, а

- распределенной.

Волны

систему

обычно служат наиболее быстрым механизмом переноса энергии, позволяющим осуществить в системе переход от неравновесного состояния к равновесному состоянию. При этом не происходит существенного перемещения вещества, хотя такое перемещение иногда возможно как побочное явление, сопровождающее распространение волны.

Волновой процесс – это одна из важнейших форм движения материи; в той или иной мере волновые движения присущи всем без исключения объектам материального мира. Как показали

эксперименты по дифракции и рассеянию микрочастиц, корпускулярно – волновой дуализм есть фундаментальное свойство материи вообще, и для описания состояния квантовых систем необходимо пользоваться волновыми функциями.

Волновые процессы – нелинейные и линейные – в настоящее интенсивно изучаются в различных областях физики: время электродинамике, физике плазм, оптике, радиофизике, акустике, гидродинамике и т.д. Механизмы распространения возмущений, естественно, сильно отличаются друг от друга. Например, упругие волны в жидкостях и газах существуют вследствие того, что коллективное движение частиц среды создает чередующиеся сжатия и разряжения, которые вызывают движение в следующем слое жидкости (газа). Возмущение передается слоя ОТ Κ слою преимущественно В направлении, вдоль которого происходят колебания частиц, т.е. волны в жидкостях и газах являются продольными. Твердые тела обладают сдвиговой упругостью, и в них МОГУТ распространяться поперечные волны. Распространение электромагнитных происходит волн вследствие ΤΟΓΟ, что какой-либо появляющееся точке пространства переменное электрическое поле возбуждает в соседних точках магнитное поле и наоборот.

Различие физических механизмов, реализующих волновой процесс, приводит к различным способам описания, основанным на сильно отличающихся друг от друга системах уравнений. Однако для понимания наиболее фундаментальных явлений, свойственных волнам различной природы – интерференции, дифракции, дисперсии, отражения и преломления, рассеяния и т.д., - часто нет необходимости анализировать исходные, вообще говоря, сложные системы уравнений. Простые эффекты, как правило, описываются простыми и поэтому универсальными математическими моделями.

Излагая современную теорию волн, необходимо особо остановиться на нелинейных волновых процессах – сравнительно новом круге вопросов, в последнее время нашедших ряд важных практических применений.

Известно, что в теории колебаний нелинейные процессы играют очень большую роль. Развитие нелинейной теории колебаний тесно связано с развитием радиотехники, поскольку процессы генерации, модуляции И приема радиоволн связаны С нелинейными колебательными процессами. В то время, когда для целей радиосвязи использовались радиоволн с длиной порядка десятков и сотен метров, можно было считать, что длина волны намного передающих превышает размеры приемных И нелинейные явления, лежащие в основе их работы, имеют характер колебательных процессов. Процессы же передачи электромагнитной энергии от передатчика к приемнику – волновые процессы – почти всегда можно было считать линейными.

С переходом к сантиметровым и миллиметровым волнам длина волны стала сравнимой или даже меньшей размеров приемной и передающей аппаратуры. Были созданы генераторы и усилители, принцип работы которых основан на закономерностях волновых процессов – электронные лампы с бегущей и обратной волной и т.д., появились материала с нелинейными характеристиками в диапазоне СВЧ.

После создания источников мощного ультразвука началось интенсивное изучение нелинейных эффектов при распространении существенны, В среде. Эти эффекты звуковых волн возмущения характерных параметров – давления, плотности, и др. – не слишком малы по сравнению с их равновесными значениями. Мощная синусоидальная звуковая волна, например, В слабо диссипативной среде превращается на некотором расстоянии в пилообразную волну.

Создание оптических квантовых генераторов позволило реализовать электромагнитные поля, напряженность которых сравнима с внутриатомными полями, и осуществить, таким образом, взаимодействие световых волн.

Увеличение интенсивности звуковых и световых полей привело к тому, что нелинейные эффекты при распространении волн стали сейчас иметь столь же большое значение, как и нелинейные процессы в теории колебаний. Не так давно появились две новые области – нелинейная оптика и нелинейная акустика, значительно расширившие область использования волновых явлений. В настоящее время взаимодействие волн активно исследуется.

Глава III Изучение волновых явлений в школе

Колебания и волны различной природы изучаются в школе в настоящее время в одном «волновом» концентре. Такое объединение учебного материала вызвано двумя причинами: нет такой области физики и техники, где бы ни проявлялись колебательные и волновые процессы; соответствующие законы обладают универсальностью и всеобщностью.

Колебательные и волновые движения один ИЗ самых распространённых движений В природе, поэтому излучение колебаний - это мощный инструмент познания, универсальный ключ ко многим тайнам природы. Недаром академик Л. И. Мандельштам говорил, что если посмотреть историю физики, то можно увидеть, что главные открытия, по существу, были связаны с колебательными процессами.

Несмотря на то, что все колебательные и волновые процессы обладают универсальностью и всеобщностью, но, как мы выявили раннее, они очень отличаются друг от друга, это необходимо донести до учащихся.

Времени для изучения данного раздела дается немного, поэтому для большего изучения и для большего понимания материала учащимися, необходимо проводить дополнительные занятия. В лучшем случае увеличить учебное время для изучения этого материала.

На уроках физики при изучении колебательных и волновых процессов важно выделить, какие волновые процессы связаны с продольными волнами, поперечными и т.д. Это необходимо для того, чтобы лучше понимать физику этих явлений и их проявлений в окружающем мире.

Заключение

Проведенный анализ по рассмотрению волновых явлений различной природы показал, что несмотря на наличие во всех случаях единого физического процесса – волнового, в каждом конкретном случае, для каждой среды, для каждого силового поля есть свои особенности и различия в проявлениях таких волновых процессов. Одни волны – продольные, другие поперечные, третьи – продольно – поперечные, четвертые – поперечно-поперечные. Однако, в любом случае, мы видим, что многообразие физических явлений окружающего нас мира так или иначе связано с волновыми процессами или описываются ими. Вообще говоря, оказывается, что все в мире описывается колебаниями и волнами!

Список литературы

- 1. Александров Н. В., Яшкин А. Я. Курс общей физики. Механика. М.: Просвещение, 1978.
- 2. Архангельский М. М. Курс физики. Механика. М.: Просвещение, 1975.
- 3. Ахиезер А.И. Электромагнетизм и электромагнитные волны. М.: Высшая школа, 1985
- 4. Бутенин Н.В., Ю.И. Неймарк, Н.Л. Фуфаев. Введение в теорию нелинейных колебаний. М.: [не указано], 1982.
- 5. Детлаф А. А., Яворский Б. И. Курс физики. М.: Высшая школа, 1989.
- 6. Дмитриева В.Ф., Прокофьев В.Л. Основы физики. Учебник для вузов. -М., 2001.
- 7. Дущенко В. П., Кучерук И. М. Общая физика. К.: Высшая школа, 1995. 430c.
- 8. Зисман Г. А., Тодес О. М. Курс общей физики. В 3 т. М.: Наука, 1995.
- 9. Иродов И. Е. Волновые процессы. Основные законы. Учебное пособие для вузов. М.: Лаборатория Базовых Знаний, 2006.
- 10. Калитеевский Н. И. Волновая оптика. М.: Главная редакция физико-математической литературы издательства "Наука", 2014.
- 11. Кингсеп А.С., Ю.М. Ципенюк. Основы физики. Курс общ. физики в 2-х т. Том 1. Механика, электричество и магнетизм, колебания и волны, волновая оптика: Учебник для вузов. М.: Физматлит, 2007.
- 12. Кузнецов С.И. Физика: Механика. Механические колебания и волны. Молекулярная физика. Термодинамика: Учебное пособие. М.: Гриф МО РФ, 2000.
- 13. Кузнецов С. И. Физика. Механика. Механические

- колебания и волны. Молекулярная физика. Термодинамика. Учебное пособие. – М.: Гриф МО РФ, 2000.
- 14. Лайтхилл Д. Волны в жидкостях . М.: [не указано], 1981.
- 15. Ландсберг Г.С. Элементарный учебник физики. Том III. Колебания и волны. Оптика. Атомная и ядерная физика М.: Репринт 10 издание перераб, 1995.
- 16. Лившевский В.П. Физика вокруг нас. Москва ,1974.
- 17. Матвеев А.Н. Оптика. Учебник для вузов. М.: Просвещение, 1985.
- 18. Орир Д. Физика. Том 1. -М.: Просвещение,1981.
- 19. Пейн Г. Физика колебаний и волн. М.: Мир, 1979.
- 20. Пул Ч. Справочное руководство по физике. Фундаментальные концепции, основные уравнения и формулы. Перевод с англ. - М., Мир, 2001.
- 21. Рабинович М.И., Д.И. Трубецков. Введение в теорию колебаний и волн. М.: [не указано], 2001.
- 22. Россель Ж. Общая физика. М.: Мир, 1964.
- 23. Савельев И.В. Курс общей физики. Том 1. Механика, колебания и волны, молекулярная физика. М.: Просвещение 1970.
- 24. Савельев И.В. Курс общей физики. Том 2. Электричество и магнетизм. Волны. Оптика. Учебник 2-е изд. М.: Просвещение, 1982.
- 25. Сивухин Д. В. Общий курс физики. Механика. Том 1. М.: Наука, 1979.
- 26. Травин Г.А. Электромагнитные поля и волны. Б.: БелГУ, 2007.
- 27. Трофимова Т.И. Курс физики. Учебник 11-е изд. М., Просвещение 2006.
- 28. Фриш С.Э., А.В. Тиморева. Курс общей физики. Физические

- основы механики. Молекулярная физика. Колебания и волны. Том 1. СПб.: Лань, 2006.
- 29. Фриш С.Э., А.В. Тиморева. Курс общей физики: Учебник. В 3 -х тт. Физические основы механики. Молекулярная физика. Колебания и волны. Том 1. СПб.: Лань, 2008.
- 30. Яворский Б.М., А.А. Пинский. Основы физики. Учебник в 2-х кн. Кн. 2: Колебания и волны. Квантовая физика. Физика ядра и элементарных частиц. М.: Физматлит, 2003.