

№№ 76—77.



ОПЫТНОЙ ФИЗИКИ

и

ЭЛЕМЕНТАРНОЙ МАТЕМАТИКИ.

ПОПУЛЯРНО-НАУЧНЫЙ ЖУРНАЛЪ,

Издаваемый Э. К. Шпачинскимъ.

РЕКОМЕНДОВАНЫ:

Уч. Ком. Мин. Нар. Просв. для гимназій мужскихъ и женскихъ, реальныхъ училищъ, прогимназій, городскихъ училищъ, учительскихъ институтовъ и семинарій; Гл. Упр. Военно-Учебн. Зав.—для военно-учебныхъ заведений.

№№ 1-48 ОДОВРЕННЫ

Уч. Ком. при Св. Синодѣ для духовныхъ семинарій и училищъ.

VII СЕМЕСТРА №№ 4-й и 5-й.

ЖС

Высочайше утверж. Товарищество печатнаго дѣла и торговли И. Н. Кушнерева и К^о, въ Москвѣ.
Кіевское Отдѣленіе, Бибиковскій бульваръ, домъ № 8-б.

1889.

<http://vofem.ru>

Содержаніе № 76.

А.—О газообразномъ и жидкомъ состояніи тѣлъ. (Продолженіе). Б.—Вопросу о построеніи ирраціональныхъ чиселъ π и $\sqrt{2}$. (Окончаніе). В.—Задачи №№ 501—506—Рѣшенія задачъ №№ 358, 371 и 398.

Содержаніе № 77.

Именованныя величины въ школьномъ преподаваніи и значеніе ихъ символически. (Продолженіе). *Θ. Ю. Мациона.*—Амальгамированіе цинковъ по системѣ *Θ. К. Шпачинскаго*. III.—Отчеты о засѣданіяхъ ученыхъ обществъ: Матем. Отд. Новор. Общ. Естествоиспыт. по вѣд. эл. мат. и физики. Одесса 15 сент. 1889 г. *И. Занчевскій*, того же общества Одесса 29 сентября 1889 г. *И. Слешинскій*, Киевское Общество Естеств. 16 и 30 сентября. III.—Задачи №№ 507—514.—Рѣшенія задачъ № 403.

УСЛОВІЯ ПОДПИСКИ НА

„ВѢСТНИКЪ ОПЫТНОЙ ФИЗИКИ И ЭЛЕМЕНТАРНОЙ МАТЕМАТИКИ“

СЪ ПЕРЕСЫЛКОЮ:

на годъ—всего 24 №№ 6 рублей || на полугодіе—всего 12 №№ 3 рубля.

НВ. Книжнымъ магазинамъ 5% уступки.

Учителя нач. училищъ и всѣ учащіеся, при непосредственныхъ сношеніяхъ съ редакціей, могутъ подписываться на льготныхъ условіяхъ:

на годъ 4 рубля || на полугодіе 2 рубля.

Годовая подписка принимается только съ 1-го января, а полугодовая—только на учебные семестры, съ 1-го января и съ 20-го августа.

Допускается разсрочка подписной платы.

Отдѣльные комплекты №№ за истекшіе учебные семестры (I, II, III, IV, V и VI) продаются по 2 р. 50 к., а льготнымъ подписчикамъ и книгопродавцамъ по 2 р. за каждый.

Полный комплектъ всѣхъ 72 №№ журнала, вышедшихъ до 20-го авг. 1889 года, продается подписчикамъ и книгопродавцамъ за 12 рублей.

За перемѣну адреса подписчики уплачиваютъ 10 коп.

При покупкѣ собственныхъ изданій редакціи „Вѣстника“ подписчики пользуются 20% уступки съ цѣны съ пересылкой, объявленной въ каталогъ изданій.

Условія помѣщенія объявленій

на оберткахъ №№ „Вѣстника Оп. Физ. и Эл. Математики“:

Вся страница—6 рублей; $\frac{1}{2}$ стр.—3 рубля; $\frac{1}{3}$ стр.—2 рубля; $\frac{1}{4}$ стр.—1 рубль 50 коп.

При повтореніи объявленій взимается всякій разъ половина этой платы.

Подписчики „Вѣстника“ при помѣщеніи своихъ объявленій пользуются 20% уступки

Условія сотрудничества:

Всѣ читатели журнала приглашаются быть сотрудниками и корреспондентами.

Сотрудничество не даетъ права на даровой экземпляръ журнала.

Денежнаго гонорара за статьи редакція никому не платитъ.

Редакція не беретъ на себя обязательства обратной пересылки присылаемыхъ авторами рукописей, и на вопросы касательно времени печатанія статей, причинъ ихъ непомѣщенія и пр. всегда отвѣчать не обязана.

Чертежи къ статьямъ должны быть возможно простые, тщательно исполненные на отдѣльной бумагѣ (а не въ текстѣ рукописи) и возможно малыхъ размѣровъ.

Авторамъ статей, помѣщенныхъ въ журналъ, высылаются, въ случаѣ если они того пожелаютъ, 5 экз. тѣхъ №№ „Вѣстника“, въ которыхъ статьи напечатаны, или—взамѣнъ этого—25 отдѣльныхъ оттисковъ бесплатно. Отдѣльные оттиски въ большемъ количествѣ экземпляровъ могутъ быть заготовлены за счетъ авторовъ, при условіи своевременнаго о томъ извѣщенія редакціи.

Адресъ: Кіевъ, Редакція „Вѣстника Оп. Физ. и Эл. Математики“, Паньковская № 23.

ВѢСТНИКЪ

ОПЫТНОЙ ФИЗИКИ

и

ЭЛЕМЕНТАРНОЙ МАТЕМАТИКИ.

№ 76.

VII Сем.

21 Сентября 1889 г.

№ 4.

ОТЪ РЕДАКЦІИ.

Отъ Императорскаго Русскаго Географическаго Общества нами получено отъ 25 сентября сего 1889 г. за № 721 предложеніе принять участіе въ сборѣ пожертвованій на составленіе капитала для учрежденія преміи и медали имени **Николая Михайловича Пржевальскаго**.

Изъ письма г. Вице-Предсѣдателя Имп. Р. Г. Общ. Сенатора П. Семенова позволяемъ себѣ привести слѣдующія слова:

„Державному хозяину Русской земли, Государю Императору, благоугодно было Самому озаботиться сооруженіемъ великолѣпнаго памятника величайшему русскому путешественнику нынѣшняго вѣка надъ его одинокою могилою на берегахъ озера Иссыкъ-куля, гдѣ онъ нашелъ преждевременную смерть въ городѣ, которому Высочайшею Волею на вѣки присвоено отнынѣ славное имя покойнаго.

„Вмѣстѣ съ тѣмъ Государю Императору благоугодно было соизволить на открытіе повсемѣстной по Россіи подписки для составленія капитала на учрежденіе при Императорскомъ Русскомъ Географическомъ Обществѣ преміи и медали имени Н. М. Пржевальскаго, для выдачи русскимъ путешественникамъ и изслѣдователямъ на полѣ географической науки, въ награду за понесенные на этомъ поприщѣ труды“.

Объявляя настоящимъ объ открытіи такой подписки, редакция „Вѣстника Оп. Физики и Эл. Математики“ льститъ себя надеждой, что и между ея подписчиками и читателями найдется не мало такихъ, которые захотятъ оказать возможное содѣйствіе къ достиженію намѣченной Императорскимъ Русскимъ Географическимъ Обществомъ, съ Высочайшаго изволенія, вышеизложенной патріотической цѣли.

Всякія денежныя пожертвованія, хотя бы самыя скром-

ныхъ размѣровъ, принимаются въ нашей редакціи или адресуются непосредственно: въ Спб. въ Императорское Русское Географическое Общество.

При этомъ просимъ принять во вниманіе, что подписной листъ за № 327, присланный намъ для сбора пожертвованій, и собранные по немъ деньги имѣютъ быть отосланы обратно въ Императорское Русское Географическое Общество *не позже 25-го сентября будущаго 1890 года.*

Независимо отъ публикаціи Императорскаго Русскаго Географическаго Общества, имена и фамиліи лицъ, внесшихъ свои пожертвованія по адресу нашей редакціи, будутъ также опубликованы въ „Вѣстникъ“.

Въ настоящее время по подписному листу № 327 внесено отъ: 1) Эразма Корнеліевича Шпачинскаго—5 р., 2) Ядвиги Осиповны Шпачинской—5 р., 3) Алексѣя Львовича Королькова—3 р., 4) Василя Петровича Ермакова—5 р., 5) Иллариона Николаевича Красовскаго—3 р.; всего 21 руб.

О ГАЗООБРАЗНОМЪ И ЖИДКОМЪ

СОСТОЯНІИ ТѢЛЪ.

(Продолженіе)*).

Разсмотрѣвъ такимъ образомъ вкратцѣ теорію расширенія жидкостей de Neen'a, обратимся теперь къ теоріи Weilenmann'a**), основанной на совершенно другихъ началахъ.

Мы уже знаемъ, что истинный коэффициентъ расширенія жидкостей съ пониженіемъ температуры уменьшается, и при этомъ, какъ извѣстно, вода при 4°Ц. представляетъ ту замѣчательную особенность, что этотъ истинный коэффициентъ расширенія дѣлается равнымъ нулю, т. е. вода достигаетъ максимума своей плотности. Изъ того обстоятельства, что мы и въ другихъ жидкостяхъ замѣчаемъ постепенное уменьшеніе коэффициента расширенія съ пониженіемъ температуры Weilenmann заключаетъ, что и другія жидкости по всей вѣроятности должны имѣть при нѣкоторой достаточно низкой температурѣ максимальную плотность, что если мы этого въ большинствѣ случаевъ не замѣчаемъ, то это происходитъ лишь только отъ того, что большинство жидкостей, не достигнувъ еще столь низкой температуры, переходятъ уже изъ жидкаго состоянія въ твердое. И дѣйствительно, теорія Weilenmann'a, какъ мы сейчасъ увидимъ, вполне оправдываетъ это предположеніе, такъ что особенность воды принимать при 4° минимальный объемъ не надо разсматривать,

*) См. „Вѣстникъ“ №№ 65, 67, 69, 71 и 74.

**) Vierteljahrschr. d. Züricher naturf. Ges. 33. p. 37. 1888.

Также. Exner's Repertorium. 24. p. 660. 1888.

какъ какое-нибудь исключеніе изъ общаго правила, но, наоборотъ, какъ общій законъ, характеризующій расширеніе жидкостей.

Weilenmann принимаетъ, что отдѣльныя частицы жидкости притягиваютъ другъ друга по закону Ньютона, т. е. обратно пропорціонально квадрату ихъ относительнаго разстоянія. Пространство между частицами жидкости заполнено эфиромъ, который Weilenmann разсматриваетъ какъ нѣкоторый газъ, состоящій изъ отдѣльныхъ подвижныхъ частицъ. Эти движущіяся эфирныя частицы производятъ въ жидкости нѣкоторое внутреннее давленіе, отъ котораго все тѣло и получаетъ стремленіе расширяться. Если мы обозначимъ объемъ тѣла при температурѣ t_0 чрезъ v_0 , а при температурѣ t чрезъ v , среднее-же разстояніе частицъ при тѣхъ-же температурахъ чрезъ r_0 и r , а внѣшнее давленіе чрезъ p , то измѣненіе потенциальной энергіи жидкости ΔE_p при возвышеніи температуры отъ t_0 до t градусовъ выразится слѣдующимъ уравненіемъ:

$$\Delta E_p = \frac{k}{r} - \frac{k}{r_0} + p(v - v_0),$$

гдѣ k есть нѣкоторая постоянная величина.

Измѣненіе кинетической энергіи молекулы жидкости или эфира можно принять пропорціональнымъ измѣненію температуры (см. § I), такъ что это измѣненіе можно выразить линейной функціей (напр. $\alpha + \beta t$) обыкновенной температуры t . Обозначая далѣе чрезъ z_1 число молекулъ жидкости, а чрезъ z число отдѣльныхъ частицъ эфира, заключенныхъ въ данной массѣ жидкости, мы получимъ, согласно съ Weilenmann'омъ, слѣдующее выраженіе для измѣненія кинетической энергіи ΔE_k .

$$\Delta E_k = \beta(z + z_1)(m + t),$$

гдѣ β и m суть нѣкоторыя постоянныя величины.

Теперь на основаніи принципа сохраненія энергіи, мы должны всегда имѣть:

$$\Delta E_p = \Delta E_k,$$

откуда уже, припомнивъ, что r можно всегда принять пропорціональнымъ корню третьей степени изъ объема тѣла v , мы получимъ слѣдующее окончательное уравненіе расширенія:

$$\frac{k'}{v^{1/3}} - \frac{k'}{v_0^{1/3}} + p(v - v_0) = \beta(z + z_1)(m + t) \dots \dots \dots (13)$$

Уравненіе (13) и есть основное уравненіе Weilenmann'a. Его можно разсматривать, какъ общее уравненіе состоянія, такъ какъ оно даетъ зависимость между тремя характеристическими элементами тѣла: давленіемъ, температурой и объемомъ, и можетъ всегда быть приведено къ виду:

$$F(p, v, t) = 0.$$

Въ формулѣ (13) величина z , т. е. число частицъ эфира, заключенныхъ въ данной массѣ жидкости, остается все таки до нѣкоторой степени величиной неопредѣленной. Естественно ожидать, что чѣмъ выше температура, тѣмъ меньше должно быть z . Weilenmann принимаетъ

$$z = z_0 - k^n \lg(m + t), \dots \dots \dots (14)$$

что имѣть нѣкоторое сходство съ формулой расширения Авенаріуса. Для жидкостей третій членъ въ уравненіи (13)

$$p(v-v_0)$$

вообще говоря очень малъ, а потому для обыкновенныхъ давленій можно имъ пренебречь и тогда, сочетая уравненіе (14) съ уравненіемъ (13), мы получимъ слѣдующую общую формулу для расширения жидкихъ тѣлъ:

$$\frac{1}{v} = A + B(m+t) - C(m+t) \lg(m+t), \dots (15)$$

гдѣ А, В, С и m суть нѣкоторыя постоянныя величины.

Здѣсь нельзя не отмѣтить того любопытнаго обстоятельства, что уравненіе (13), которое, хотя и было построено исключительно только для изслѣдованія расширения жидкостей, приводитъ въ частномъ случаѣ, въ примѣненіи къ тѣламъ газообразнымъ, къ основнымъ законамъ Бойля-Мариотта и Гей-Люссака.

Такъ какъ въ газахъ внутреннее сдѣпленіе частицъ чрезвычайно мало, то мы въ уравненіи (13) можемъ въ первомъ приближеніи пренебречь первыми двумя членами, зависящими именно отъ внутренняго сдѣпленія частицъ. Далѣе Weilenmann принимаетъ, что совершенно и правдоподобно, что въ тѣлахъ газообразныхъ молекулы газа на столько удалены другъ отъ друга, что число частицъ эфира въ единицѣ объема внутри и внѣ разсматриваемаго тѣла, одинаково, такъ что мы можемъ совсѣмъ и не разсматривать давленія, производимаго эфирными частицами, а сосредоточить свое вниманіе исключительно только на газообразныхъ молекулахъ даннаго вещества*).

Въ этомъ случаѣ мы будемъ имѣть:

$$p(v-v_0) = \beta z_1(m+t).$$

Величина v_0 зависитъ отъ величины m , такъ какъ m зависитъ отъ начальной взятой нами температуры t_0 . Но мы можемъ t_0 всегда такъ выбрать, что v_0 въ сравненіи съ v будетъ чрезвычайно мало и слѣдовательно v_0 въ первомъ приближеніи можетъ быть отброшено.

Мы получимъ такимъ образомъ:

$$pv = c(1 + c_1 t) **), \dots (16)$$

а это есть не что иное, какъ основное уравненіе газообразнаго состоянія тѣлъ.

Weilenmann примѣнилъ свою теорію къ изслѣдованію расширения нѣсколькихъ жидкостей и нашелъ прекрасное согласіе формулы (15) съ наблюденіями. Такъ въ частности въ примѣненіи къ водѣ, характеръ расширения которой чрезвычайно сложный, формула Weilenmann'a даетъ такое же прекрасное согласіе съ наблюденіями, какъ интерполяціонная формула Rosetti съ 5-ью постоянными величинами.

Изъ уравненія (15), которое даетъ согласно съ Weilenmann'омъ общій законъ расширения жидкостей, легко видѣть, что должна вообще существовать нѣкоторая температура t' , при которой объемъ жидкости v

*) Нѣчто подобное мы встрѣчаемъ при законѣ Дальтона для смѣси двухъ газовъ.

**) c и c_1 постоянныя.

достигаетъ нѣкотораго минимума, т. е. жидкость имѣетъ максимальную плотность, подобно тому какъ это имѣетъ мѣсто для воды при 4°Ц. Изъ этого слѣдуетъ уже заключить, что особенный характеръ расширенія воды представляетъ, согласно съ этой теоріей, совсѣмъ не исключеніе изъ общаго правила, а выражаетъ собою, наоборотъ, общій законъ расширенія жидкостей.

Величина температуры, при которой жидкость достигаетъ максимальной плотности, опредѣляется изъ слѣдующаго уравненія:

$$\lg(m+t') = \frac{B-C}{C}, \dots \dots \dots (17)$$

которое выводится изъ основнаго уравненія расширенія въ предположеніи, что v при этой температурѣ t' достигаетъ нѣкотораго минимума.

Weilenmann, хотя и даетъ величины коэффициентовъ A , B , C и m для различныхъ жидкостей, не приводитъ тѣмъ не менѣе за исключеніемъ воды величины температуры t' , соответствующей максимальной плотности жидкости, вѣроятно въ виду того обстоятельства, что всѣ эти температуры лежатъ чрезвычайно низко, такъ что можетъ явиться сомнѣніе въ томъ, правильно-ли пользоваться формулой, хотя-бы до нѣкоторой степени и теоретической, но такъ далеко въ предѣловъ тѣхъ температуръ, для которыхъ эта формула, собственно говоря, и была только построена. Но для сравненія я вычислилъ все таки эти температуры t' и получилъ слѣдующія величины, приведенныя въ таблицѣ.

Названіе жидкости.	Температура максималн. плотности.
Вода	+4°Ц.
Амилловый алкоголь	—105
Муравьиная кислота	—163
Этиловый алкоголь	—195
Уксусная кислота	—202
Метиловый алкоголь	—231

Въ заключеніе своей работы Weilenmann замѣчаетъ, что было бы весьма интересно провѣрить эту теорію расширенія и при очень высокихъ температурахъ, доходя такимъ образомъ даже до критической, и сравнить эту теорію съ результатами изслѣдованій Van der Waals'a, d-Neen'a, Clausius'a, Авенариуса, Grimaldi, Надеждина и др.; но такое сравненіе не было еще до сихъ поръ сдѣлано, такъ что вопросъ этотъ остается пока открытымъ.

Обратимся теперь къ теоріи Van der Waals'a и докажемъ одинъ очень интересный и общій законъ, относящійся къ расширенію жидкихъ тѣлъ.

Мы уже видѣли, что основное уравненіе состоянія Van der Waals'a имѣетъ слѣдующій видъ:

$$\left(p + \frac{a}{v^2}\right)(v-b) = R(1+at) = (1+a)(1-b)(1+at).$$

Далѣ въ § III (формулы 7, 8 и 9) было показано, какимъ образомъ по величинамъ постоянныхъ a и b можно получить критическій объемъ, температуру и давленіе (v_1 , t_1 и p_1).

Введемъ вмѣсто обыкновенной температуры абсолютную, считаемую отъ -273° по Ц.; тогда мы получимъ:

$$v_1 = 3b \quad p_1 = \frac{a}{27b^2} \quad T_1 = \frac{8.273 a}{27 \cdot b \cdot (1+a)(1-b)} \dots (18)$$

Будемъ теперь выражать объемъ, температуру и давленіе не въ прежнихъ единицахъ, а въ частяхъ соответствующихъ элементовъ при критической температурѣ.

Согласно съ этимъ, обозначимъ

$$v = \omega \cdot v_1 \quad p = \delta \cdot p_1 \quad T = \tau \cdot T_1 \dots (19)$$

и посмотримъ, какая существуетъ зависимость между этими тремя величинами ω , δ и τ .

Подставивъ эти величины въ уравненіе Van der Waals'a и замѣнивъ критическіе элементы соответствующими величинами изъ уравненій (18), мы будемъ имѣть:

$$\left\{ \delta \frac{a}{27b^2} + \frac{a}{9b^2 \cdot \omega^2} \right\} \{3\omega b - b\} = \frac{(1+a)(1-b)}{273} \cdot \frac{8.273 a}{27 \cdot b \cdot (1+a)(1-b)} \tau$$

или послѣ всѣхъ сокращеній:

$$\left\{ \delta + \frac{3}{\omega^2} \right\} \{3\omega - 1\} = 8\tau \dots (20)$$

Уравненіе (20) имѣетъ въ высшей степени замѣчательную особенность. Мы видимъ, что оно не содержитъ болѣе постоянныхъ a и b , которыми жидкости и газы, собственно говоря, и характеризуются и которыми они и отличаются другъ отъ друга; слѣдовательно уравненіе (20) пригодно для *всѣхъ* жидкихъ и газообразныхъ тѣлъ*), и вслѣдствіе этого оно называется *приведеннымъ* (reducirte) уравненіемъ состоянія**). Это уравненіе представляетъ, согласно съ выраженіемъ Violi, молекулярный скелетъ жидкихъ и газообразныхъ тѣлъ, и чтобы отъ этого приведеннаго уравненія перейти къ уравненію какой-нибудь определенной жидкости надо только знать величины коэффициентовъ a и b . Но такъ какъ эти коэффициенты опредѣляются вполне, когда извѣстны два какіе-нибудь критическіе элемента данной жидкости, напримѣръ критическая температура и давленіе, то отсюда уже становится совершенно понятнымъ, какое громадное значеніе для теоріи жидкостей должно имѣть обстоятельное знакомство съ критическимъ состояніемъ жидкихъ тѣлъ. Дѣйствительно, мы видимъ, что величинами критической температуры и

*) Конечно, всегда въ тѣхъ предѣлахъ, въ которыхъ уравненіе Van der Waals'a можно вообще признать общимъ уравненіемъ состоянія жидкихъ и газообразныхъ тѣлъ.

**) Die Continuität exs. p. 127.

давленія вполне характеризуется всякая жидкость, такъ какъ эти данныя, совместно съ однимъ и тѣмъ-же приведеннымъ уравненіемъ состоянія, даютъ совершенно достаточный матеріалъ для изслѣдованія различныхъ свойствъ того-же самаго тѣла, когда оно находится въ жидкомъ или газообразномъ состояніи.

Докажемъ теперь законъ Van der Waals'a относительно расширенія жидкостей.

Уравненіе (20) можетъ быть всегда представлено въ слѣдующемъ видѣ:

$$\omega = \varphi(\delta, \tau),$$

гдѣ φ выражаетъ собою нѣкоторый вполне определенный функциональный знакъ.

Оставимъ давленіе, т. е. δ , неизмѣннымъ и введемъ опять объемъ и температуру тѣла v и T .

$$v = \varphi\left(\delta, \frac{T}{T_1}\right) v_1.$$

Пусть, когда температура увеличится на ΔT градусовъ соотвѣтствующее измѣненіе объема будетъ Δv .

Тогда

$$\Delta v = \varphi\left(\delta, \frac{T + \Delta T}{T_1}\right) v_1 - \varphi\left(\delta, \frac{T}{T_1}\right) v_1.$$

Если $\frac{\Delta T}{T_1}$, какъ мы и предполагаемъ, чрезвычайно мало, то мы можемъ $\varphi\left(\delta, \frac{T + \Delta T}{T_1}\right)$ разложить въ рядъ по степенямъ $\frac{\Delta T}{T_1}$. Первый

членъ этого разложенія будетъ очевидно $\varphi\left(\delta, \frac{T}{T_1}\right)$, и если мы обозначимъ

коэффициентъ при $\frac{\Delta T}{T_1}$ чрезъ $\varphi'\left(\delta, \frac{T}{T_1}\right)$ и ограничимся по малости ΔT первой лишь степенью $\frac{\Delta T}{T_1}$, то получимъ:

$$\Delta v = v_1 \cdot \varphi'\left(\delta, \frac{T}{T_1}\right) \cdot \frac{\Delta T}{T_1} = v_1 \varphi'(\delta, \tau) \cdot \frac{\Delta T}{T_1}.$$

Отсюда, дѣля Δv на v , получимъ окончательно:

$$\frac{\Delta v}{v} = \frac{\varphi'(\delta, \tau)}{\varphi(\delta, \tau)} \cdot \frac{\Delta T}{T_1} \dots \quad (21)$$

Чтобы уяснить себѣ все значеніе только что полученнаго результата, надо точнѣе опредѣлить понятіе о такъ называемыхъ соотвѣтственныхъ состояніяхъ двухъ или нѣсколькихъ жидкостей. Въ различныхъ этюдахъ по сравнительной физикѣ, которой за послѣднее время особенно много

стали заниматься и которая общается еще въ будущемъ такъ много интересныхъ открытій и обобщеній, обыкновенно сравниваютъ различные свойства тѣлъ или при одинаковыхъ температурахъ, или же при одинаковыхъ давленіяхъ. Выбирая для такого сравненія какую-нибудь опредѣленную температуру и приводя всѣ данныя къ этой температурѣ, думаютъ обыкновенно этимъ самымъ сдѣлать результаты наблюденій сравнимыми между собою. Но въ этомъ заключается большая ошибка. Та-же самая абсолютная температура можетъ имѣть для двухъ жидкостей совершенно различное значеніе; для одной изъ взятыхъ жидкостей выбранная нами температура можетъ лежать вблизи соотвѣтствующей критической, а для другой далеко отстоять отъ нея, такъ что обѣ эти жидкости не могутъ при этихъ условіяхъ обладать тѣми-же самыми характерными особенностями и имѣть строго сравнимыя между собою свойства. Въ предѣльномъ случаѣ, если-бы взятая для сравненія температура оказалась для одной изъ жидкостей выше соотвѣтствующей критической температуры, а для другой ниже ея, то полнѣйшая несравнимость экспериментальныхъ данныхъ уже сама собою совершенно очевидна. То же самое относится и къ давленіямъ. Когда приводятъ для сравненія всѣ результаты наблюденій надъ различными жидкостями къ одной и той-же температурѣ и давленію, то въ выборѣ этихъ послѣднихъ допускается всегда нѣкоторый произволъ, и за такими сравненіями нельзя, какъ мы только что видѣли, признать вообще строго раціональнаго характера. Спрашивается-же теперь, при какихъ именно температурахъ и давленіяхъ раціональнѣе всего сравнивать свойства различныхъ жидкостей? При критической температурѣ всѣ жидкости представляютъ ту-же самую особенность необходимаго перехода въ газообразное состояніе. Такимъ образомъ при критической температурѣ и при критическомъ давленіи свойства различныхъ жидкостей дѣйствительно сравнимы между собою. Чтобы эта сравнимость сохранилась и при другихъ температурахъ и давленіяхъ, надо чтобы сравниваемые между собою жидкости находились такъ сказать въ относительно равномъ удаленіи отъ соотвѣтствующаго своего критическаго состоянія, т. е. находились-бы въ такъ называемыхъ *соотвѣтственныхъ состояніяхъ*. Подъ этимъ надо подразумѣвать слѣдующее. Двѣ жидкости находятся тогда въ соотвѣтственныхъ состояніяхъ, когда давленіе, испытываемое каждой изъ нихъ, составляетъ ту-же часть соотвѣтствующаго критическаго давленія, и когда абсолютная температура каждой изъ этихъ жидкостей составляетъ ту-же часть соотвѣтствующей абсолютной критической температуры. Иначе говоря, двѣ жидкости находятся въ соотвѣтственныхъ состояніяхъ, когда у нихъ δ и t , а слѣдовательно и ϕ , имѣютъ то-же самое численное значеніе. Но такъ какъ критическіе элементы разныхъ тѣлъ, вообще говоря, разнятся одинъ отъ другого, то при равныхъ δ и t , температура и давленіе различныхъ сравниваемыхъ между собою жидкостей будутъ, вообще говоря, также различны, но не смотря на это разныя экспериментальныя данныя могутъ при этихъ условіяхъ дѣйствительно считаться строго сравнимыми между собою, и за такими сравненіями можно теперь уже признать вполне раціональный характеръ. Особенно яркое подтвержденіе сказаннаго мы сейчасть увидимъ при разборѣ только что полученнаго уравненія (21).

Представимъ себѣ рядъ жидкостей, находящихся въ соответственныхъ состояніяхъ. Такъ какъ δ и τ у всѣхъ у нихъ одинаково, то дробь

$$\frac{\psi'(\delta, \tau)}{\psi(\delta, \tau)}$$

будетъ для всѣхъ сравниваемыхъ между собою при этихъ условіяхъ жидкостей имѣть то-же постоянное численное значеніе. Обозначая эту постоянную величину чрезъ k , будемъ имѣть:

$$\frac{\Delta v}{v} = \frac{k}{T_1} \cdot \Delta T \dots \dots \dots (22)$$

Это уравненіе и выражаетъ собою знаменитый законъ Van der Waals'a, по которому въ соответственныхъ состояніяхъ относительное приращеніе объема различныхъ жидкостей на то-же приращеніе температуры обратно пропорціонально соответствующей абсолютной критической температурѣ. Этотъ законъ помимо своего значительнаго теоретическаго интереса имѣетъ и большое практическое значеніе. Дѣйствительно, мы видимъ, что достаточно изучить обстоятельнымъ образомъ расширеніе одной какой-нибудь жидкости при различныхъ температурахъ и давленіяхъ, чтобы уже можно было отсюда вычисленіемъ получить законы расширенія какой угодно другой жидкости, какъ скоро только извѣстны ея критическая температура и критическое давленіе.

Посмотримъ теперь на сколько эта теорія дѣйствительно согласуется съ наблюденіями. Для сравненія надо выбрать жидкости не только при соответственныхъ температурахъ, но также и при соответственныхъ давленіяхъ; но такъ какъ изученіе расширенія жидкостей при различныхъ давленіяхъ еще очень мало подвинулось впередъ, то мы и не имѣемъ въ своемъ распоряженіи очень много данныхъ, по которымъ можно-бы было провѣрить справедливость вышеизложенной теоріи. Но, обративъ вниманіе на то обстоятельство, что, какъ мы видѣли, значительныя измѣненія въ давленіи сопровождаются лишь ничтожными измѣненіями въ расширяемости жидкостей, можемъ ожидать, что не будетъ большой бѣды въ томъ, если давленія окажутся и не строго соответственными. Однако лучше все таки выбрать для провѣрки теоріи такія жидкости, для которыхъ критическія давленія не слишкомъ-бы отличались одно отъ другого. Съ этой цѣлью мы и выберемъ слѣдующія три жидкости: хлористый этиль, эфиръ и хлороформъ, абсолютныя критическія температуры которыхъ соответственно равны 455,6; 463,0 и 553,0 (по Зайонче-скому). Въмѣсто того, чтобы сравнивать $\frac{\Delta v}{v}$ для того-же приращенія температуры ΔT , проще будетъ сравнивать отношенія

$$\text{пр. } \frac{\frac{\Delta v}{v}}{\Delta T} = \frac{1}{v} \frac{dv}{dt}$$

Очевидно, что законъ Van der Waals'a относится и къ этому отношенію, потому что ΔT остается у насъ величиной произвольной, хотя

и малой, а слѣдовательно ΔT можетъ принимать и безконечно малыя численныя значенія.

Основываясь на наблюденіяхъ Корр'а надъ расширеніемъ эфира, вычислимъ по закону Van der Waals'a для хлористаго этила и хлоро-

форма $\frac{1}{v} \frac{dv}{dt}$ для двухъ какихъ-нибудь температуръ и сравнимъ полученные такимъ образомъ результаты съ данными, заимствованными изъ непосредственныхъ наблюденій надъ расширеніемъ этихъ двухъ жидкостей.

По Корр'у*) для эфира:

$$v = 1 + 0,00148026t + 0,00000350316t^2 + 0,000000027007t^3.$$

Выберемъ для эфира слѣдующія двѣ температуры:

$$t' = 0^\circ \text{Ц.}$$

$$t'' = 20^\circ \text{Ц.}$$

$$\tau' = \frac{273}{463,0}$$

$$\tau'' = \frac{293}{463,0}.$$

Соотвѣтственные температуры для другихъ двухъ жидкостей опредѣляются слѣдующимъ образомъ.

Для хлористаго этила:

$$T_1' = \tau'.455,6 = 268,7$$

$$T_1'' = \tau''.455,6 = 288,3$$

$$t_1' = -4^\circ, 3\text{Ц.}$$

$$t_1'' = 15^\circ, 3\text{Ц.}$$

Для хлороформа:

$$T_2' = \tau'.533,0 = 314,3.$$

$$T_2'' = \tau''.533,0 = 337,3$$

$$t_2' = 41^\circ, 3\text{Ц.}$$

$$t_2'' = 64^\circ, 3\text{Ц.}$$

Для эфира мы имѣемъ:

$$t = 0$$

$$\frac{dv}{dt} \cdot \frac{1}{v} = 0,001480.$$

$$t = 20$$

$$\frac{dv}{dt} \cdot \frac{1}{v} = 0,001603$$

Умноживъ эти числа на обратное отношеніе абсолютныхъ критическихъ температуръ, мы получимъ соотвѣтствующія отношенія и для другихъ двухъ жидкостей. Чтобы сравнить полученные такимъ образомъ данныя съ тѣмъ, что даютъ непосредственныя наблюденія, мы воспользуемся параболическими формулами Pierre'a**) для расширенія хлористаго этила и хлороформа, по которымъ можно, точно также, какъ и для эфира, получить численную величину отношенія $\frac{1}{v} \frac{dv}{dt}$ при соотвѣтственныхъ температурахъ.

*) Tabellen von Landolt und Börnstein. Berlin 1883. p. 65.

**) Tabellen von Landolt und Börnstein. p. 65.

Результаты этих вычислений приведены въ слѣдующей табличкѣ.

		Хлористый этиль.		Хлороформъ.	
		$t=-4,3$	$t=15,3$	$t=41,3$	$t=64,3$
$\frac{1}{v} \frac{dv}{dt}$	По закону V. der Waals'a	0,00150	0,00163	0,00129	0,00139
	По формулѣ Pierre'a . . .	0,00156	0,00163	0,00133	0,00137

Мы видимъ отсюда, что, не смотря на то, что и критическія температуры могутъ быть нѣсколько ошибочны, и давленія выбраны не строго соотвѣтственные, тѣмъ не менѣе законъ Van der Waals'a даетъ очень хорошее согласіе съ наблюденіями, и хотя очень можетъ быть, какъ и замѣчаетъ Надеждинъ въ своихъ „Физическихъ изслѣдованіяхъ“, уравненіе Van der Waals'a не можетъ быть непосредственно примѣнено къ жидкостямъ въ виду измѣняемости коэффициента b при очень малыхъ объемахъ тѣла, но тѣмъ не менѣе законъ Van der Waals'a, по которому въ соотвѣтственныхъ состояніяхъ относительныя приращенія объемовъ разныхъ жидкостей обратно пропорціональны соотвѣтственнымъ абсолютнымъ критическимъ температурамъ, можно уже признать чрезвычайно важнымъ обобщеніемъ въ области теоріи расширенія жидкостей.

За недостаткомъ мѣста мы не можемъ останавливаться на разныхъ эмпирическихъ соотношеніяхъ между различными жидкостями, принадлежащими, напримѣръ, какому-нибудь гомологическому ряду. Мы упомянемъ здѣсь только о законѣ de Heen'a*), по которому произведеніе изъ коэффициента расширенія α (напримѣръ при 15°C.) на температуру (абсолютную) кипѣнія T при давленіи одной атмосферы для различныхъ жидкостей гомологического ряда есть величина постоянная:

$$\alpha \cdot T = \text{Const.},$$

а также и о законѣ Павлевскаго и Надеждина**), по которому разница между абсолютной критической температурой T_1 и температурой кипѣнія T при давленіи одной атмосферы для различныхъ жидкостей гомологического ряда есть также величина постоянная:

$$T_1 - T = \text{Const.}$$

Припомнимъ однако то, на что раньше было обращено вниманіе, когда мы давали опредѣленіе такъ называемыхъ соотвѣтственныхъ состояній жидкостей, мы уже не будемъ въ состояніи признать за этими законами какого нибудь важнаго теоретическаго значенія. Они представляютъ собою лишь только болѣе или менѣе удачныя и интересныя

*) Essai de physique comparée. Bruxelles. 1883. p. 71.

**) См. разборъ этого закона и библиографическія указанія въ „Физическихъ изслѣдованіяхъ“ Надеждина. Кіевъ. 1887. p. 80.

эмпирическія соотношенія, за которыми ни въ коемъ случаѣ нельзя признать характера какого нибудь общаго закона*), тѣмъ болѣе, что, какъ показалъ Bartoli**), законъ Павлевскаго и Надеждина является, такъ сказать, до нѣкоторой степени простою случайностью, потому что, если относить температуры кипѣнія не къ давленію одной атмосферы, а къ какому-нибудь другому давленію p , то величина избытка критической температуры надъ температурой кипѣнія ($T_1 - T$) не будетъ уже болѣе отличаться для различныхъ жидкостей гомологическаго ряда тѣмъ-же самымъ постоянствомъ, какъ въ предыдущемъ случаѣ.

Б. Голицынъ (Страсбургъ).

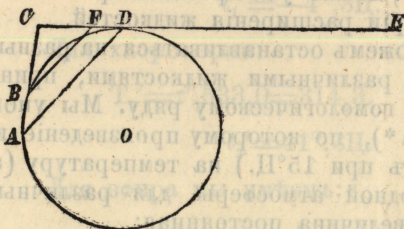
(Продолженіе слѣдуетъ).

КЪ ВОПРОСУ О ПОСТРОЕНІИ ИРРАЦИОНАЛЬНЫХЪ ЧИСЕЛЪ π И $\sqrt{\pi}$.

(Окончаніе)***).

VI. Принимая радіусъ круга равнымъ единицѣ, откладываемъ хорду $AB=0,4$ (фиг. 14), на ея продолженіи $BC=0,7$, и, проведя изъ точки C касательную къ окружности, откладываемъ на ней $CE=3,7$. Пусть D точка касанія, соединяемъ A и D и проводимъ BF параллельно AD . EF есть приближенная величина π .

Фиг. 14.



Доказательство. Изъ подобныхъ по построенію треугольниковъ CBF и CAD имѣемъ

$$\frac{CF}{CD} = \frac{CB}{CA}, \text{ откуда } CF = \frac{CB}{CA} \cdot CD. \quad (6)$$

Но

$$CB=0,7; CA=CB+BA=0,7+0,4=1,1 \text{ и } CD=\sqrt{AC \cdot CB}=\sqrt{1,1 \times 0,7}=\sqrt{0,77}.$$

Подставляя всѣ эти величины въ равенство (6) имѣемъ

$$CF = \frac{0,7}{1,1} \sqrt{0,77} = \sqrt{\frac{343}{1100}}.$$

*) Что и признается совершенно самимъ Надеждинымъ.

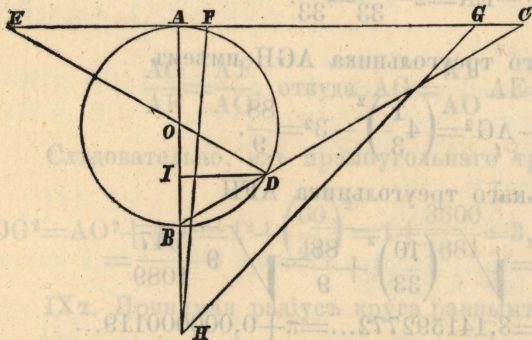
**) N. Cimento. (3). 16. p. 74. 1885. Beibl. IX. p. 721.

***). См. „Вѣстникъ“ № 73.

Слѣдовательно,

$$\text{FE}=\text{CE}-\text{CF}=3,7-\sqrt{\frac{343}{1100}}=3,7-0,558406825\dots=3,141593175\dots=$$

VII. Принимая радиусъ круга равнымъ единицѣ, проводимъ и продолжаемъ діаметръ АВ (фиг. 15), касательную въ точкѣ А, откладываемъ



на ней $AC=3\frac{1}{2}$ и соединяемъ

С съ В. Пусть ВС пересѣчетъ окружность въ D: проводимъ черезъ D и O прямую, которая пусть пересѣчетъ продолженіе касательной въ E и откладываемъ $EF=2$. Наконецъ, откладываемъ $AG=3$, изъ точки G радіусомъ

$$GH=4\frac{1}{3}$$

описываемъ окружность, которая пусть пересѣчетъ продолженіе діаметра въ Н и соединяемъ Н и F. FH есть приближенная величина π .

Доказательство. Опустивъ изъ D перпендикуляръ DI на діаметръ, изъ подобія прямоугольныхъ треугольниковъ EAO и IOB имѣемъ

$$\frac{EA}{AO} = \frac{ID}{OI}, \text{ откуда } EA = AO \cdot \frac{ID}{OI}. \quad (7)$$

Но $\Delta O=1$; а для опредѣленія OI и ID имѣемъ слѣдующія соотношенія. Подобіе прямоугольныхъ треугольниковъ VID и BAC даетъ

$$\frac{ID}{BI} = \frac{AC}{AB}, \text{ откуда } ID = \frac{AC}{AB} \times BI$$

И, ТАКЪ КАКЪ

$$AC=3\frac{1}{2}, AB=2, \text{ то } ID=\frac{3}{2}BI=\frac{7}{4}BI \text{ и } ID^2=\frac{49}{16}BI^2$$

Но съ другой стороны $ID^2 = AI \cdot IB = (AB - IB)IB = (2 - IB)IB$; такъ что сравненіе двухъ величинъ ID^2 , по сокращеніи на IB , даетъ

$$\frac{49}{16} \text{IV} = 2 - \text{IV}, \text{ откуда } \text{IV} = \frac{32}{65}.$$

Слѣдовательно

$$OI = OB - IB = 1 - \frac{32}{65} = \frac{33}{65} \quad \text{и} \quad ID = \frac{7}{4} \cdot IB = \frac{7}{4} \cdot \frac{32}{65} = \frac{56}{65}.$$

Подставляя численные величины AO , ID и OI въ равенство (7), имѣемъ

$$EA = 1 \times \frac{56}{\frac{65}{33}} = \frac{56}{33}.$$

И потому

$$AF = EF - EA = 2 - \frac{56}{33} = \frac{10}{33}.$$

Далѣ, изъ прямоугольнаго треугольника AGH имѣемъ

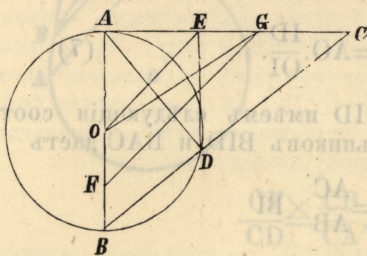
$$AH^2 = GH^2 - AG^2 = \left(4\frac{1}{3}\right)^2 - 3^2 = \frac{88}{9}.$$

Такъ что изъ прямоугольнаго треугольника AFH

$$FH = \sqrt{AF^2 + AH^2} = \sqrt{\left(\frac{10}{33}\right)^2 + \frac{88}{9}} = \sqrt{9\frac{947}{1089}} = \sqrt{9,869605142332415...} = 3,141592772... = \pi + 0,000000119...$$

VIII. Принимая радиусъ круга равнымъ единицѣ, проводимъ диаметръ AB (фиг. 16), касательную въ точкѣ A , откладываемъ на ней

Фиг. 16.



$AC = 2\frac{1}{2}$ и соединяемъ C и B . Пусть D будетъ точкой пересѣченія BC съ окружностью; опускаемъ изъ D перпендикуляръ DE на касательную, соединяемъ E съ O , откладываемъ $OF = \frac{1}{2}$, проводимъ FG параллельно OE и соединяемъ O и G . OG есть приближенная величина $\sqrt{\pi}$.

Доказательство. Соединивъ A и D , изъ подобія прямоугольныхъ треуголь-

никовъ AED и BAC имѣемъ

$$\frac{AE}{AD} = \frac{AB}{BC}.$$

А изъ подобія прямоугольныхъ треугольниковъ ADB и BAC имѣемъ

$$\frac{AD}{AB} = \frac{AC}{BC}.$$

Перемножая полученные пропорціи, имѣемъ

$$\frac{AE}{AB} = \frac{AB \cdot AC}{BC^2} = \frac{AB \cdot AC}{AB^2 + AC^2}, \text{ откуда } AE = AC \cdot \frac{AB^2}{AB^2 + AC^2}.$$

Но $AC=2\frac{1}{2}$; $AB=2$ и потому

$$AE=2\frac{1}{2} \cdot \frac{4}{4+\frac{4}{4}} = \frac{40}{41}.$$

Далѣ изъ подобія прямоугольныхъ треугольниковъ OAE и FAG выводимъ

$$\frac{AG}{AE} = \frac{AF}{AO}, \text{ откуда } AG = \frac{AF}{AO} \cdot AE = \frac{1\frac{1}{2}}{1} \times \frac{40}{41} = \frac{60}{41}.$$

Слѣдовательно, изъ прямоугольнаго треугольника OAG

$$OG^2 = AO^2 + AG^2 = 1^2 + \left(\frac{60}{41}\right)^2 = 1 + \frac{3600}{1681} = 3,1415824... = \pi - 0,0000102...$$

IXа. Принимая радиусъ круга равнымъ единицѣ, проводимъ радиусъ OA (фиг. 17), касательную въ точку A , изъ центра O радиусомъ $OB=1\frac{5}{6}$

описываемъ окружность, которая пусть пересѣчетъ касательную въ B , откладываемъ $BC=3$ и соединяемъ O и C . OC есть приближенная величина $\sqrt{\pi}$.

Доказательство. Изъ прямоугольнаго треугольника AOB имѣемъ

$$AB = \sqrt{OB^2 - AO^2} = \sqrt{\left(1\frac{5}{6}\right)^2 - 1^2} = \frac{\sqrt{85}}{6}.$$

И потому

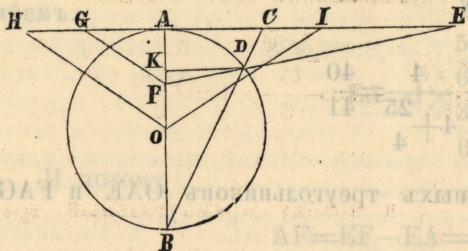
$$AC = BC - AB = 3 - \frac{\sqrt{85}}{6}.$$

Слѣдовательно, изъ прямоугольнаго треугольника CAO имѣемъ

$$OC^2 = AC^2 + AO^2 = \left(3 - \frac{\sqrt{85}}{6}\right)^2 + 1^2 = 9 - \sqrt{85} + \frac{85}{36} + 1 = 12,3611111... - 9,2195445... = 3,1415666... = \pi - 0,0000260...$$

IXб. Принимая радиусъ круга равнымъ единицѣ, проводимъ діаметръ AB , (фиг. 18), касательную въ точкѣ A и, отложивъ $AC=1$, соединяемъ

Фиг. 18.



С и В. Пусть будет D точка пересечения BC с окружностью: отложив $CE=2$, проводим через E и D прямую, которая пусть пересечет диаметр в точке F и из F радиусом $FG=1$ описываем окружность, которая пусть пересечет продолжение касательной в G. Наконец, проводим ON параллельно FG, откладываем $HI=3$

и соединяемъ I съ O. OI есть приближенная величина $\sqrt{\pi}$.

Доказательство. Опустивъ изъ точки D перпендикуляръ KD на диаметръ, изъ подобія прямоугольныхъ треугольниковъ ACB и KDB имѣемъ

$$\frac{KD}{KB} = \frac{AC}{AB}. \quad (1)$$

А изъ подобія прямоугольныхъ треугольниковъ KDF и AEF имѣемъ

$$\frac{AE}{KD} = \frac{AF}{KF}. \quad (2)$$

Изъ первой пропорціи имѣемъ

$$KD = \frac{AC}{AB} \cdot KB = \frac{1}{2} KB \text{ и } KD^2 = \frac{1}{4} KB^2.$$

Но какъ кромѣ того $KD^2 = AK \cdot KB = (AB - KB)KB = (2 - KB)KB$, то по сравненіи двухъ выраженій KD^2 и по сокращеніи на KB , имѣемъ

$$\frac{1}{4}KB = 2 - KB, \text{ откуда } KB = \frac{8}{5} \text{ и следовательно } AK = AB - KB = 2 - \frac{8}{5} = \frac{2}{5} \text{ и } KD = \frac{1}{2}KB = \frac{1}{2} \cdot \frac{8}{5} = \frac{4}{5}.$$

Далѣ, пропорція (2) даєть

$$\frac{AE}{KD} = \frac{AF}{AF - AK}, \text{ откуда } AF = \frac{AE \cdot AK}{AE - KD}.$$

Подставляя сюда численные значенія AE , AK и KD , имеемъ

$$AF = \frac{3 \times \frac{2}{5}}{3 - \frac{4}{5}} = \frac{6}{11}.$$

Слѣдовательно, изъ прямоугольнаго треугольника AGF

$$AG = \sqrt{GF^2 - AF^2} = \sqrt{1^2 - \left(\frac{6}{11}\right)^2} = \frac{\sqrt{85}}{11}$$

Изъ подобія прямоугольныхъ треугольниковъ AGF и АНО

$$\frac{АН}{AG} = \frac{АО}{AF}, \text{ откуда } АН = \frac{AG}{AF} \cdot АО = \frac{11}{6} \times 1 = \frac{V85}{11}.$$

Такъ что $AI = HI - АН = 3 - \frac{V85}{6}$; и потому прямоугольный треугольникъ АІО дасть

$$OI^2 = AO^2 + AI^2 = 1^2 + \left(3 - \frac{V85}{6}\right)^2 = 1 + 9 - V85 + \frac{85}{36} = 12,3611111... - 9,2195445... = 3,1415666... = \pi - 0,0000260...$$

В. Полтавцевъ (Москва).

ЗАДАЧИ.

№ 501. Рѣшить уравненіе

$$2x^3 + ax^2 + bx + c = 0,$$

если коэффициенты его удовлетворяютъ условію:

$$54c = 9ab - a^3.$$

(Займств.) *Я. Тепляковъ.*

№ 502. Точка D окружности соединена съ вершинами вписаннаго равносторонняго треугольника ABC. Показать, что одна изъ трехъ полученныхъ линій равна суммѣ двухъ другихъ.

А. Воиновъ (Харьковъ).

№ 503. Обозначимъ высоты тетраэдра черезъ h_1, h_2, h_3, h_4 и радиусъ вписаннаго въ него шара черезъ r . Доказать, что

$$\frac{1}{r} = \frac{1}{h_1} + \frac{1}{h_2} + \frac{1}{h_3} + \frac{1}{h_4}.$$

П. Свѣшниковъ (Троицкѣ).

№ 504. Доказать, что во всякомъ треугольникѣ ABC высота CD есть радикальная ось двухъ круговъ, описанныхъ на медианахъ AA' и BB' какъ на діаметрахъ. (Займств.) *П. Свѣшниковъ (Троицкѣ).*

№ 505. Данъ кругъ O и прямая AB; требуется построить прямоугольникъ наибольшей площади такъ, чтобы его основаніе лежало на данной прямой AB, а двѣ другія вершины—на данной окружности O. (См. задачу № 446).

З. Колтовскій (Харьковъ).

№ 506. Построить прямоугольный треугольник по данному катету (или данной гипотенузе, или по данной высоте, или по данной проекции одного из катетов на гипотенузу), зная, что треугольник удовлетворяет условию не изменять своей площади, когда один катет заменим суммой катетов, а другой — их разностью (или условию не изменять своей площади, когда один отрезок гипотенузы заменим суммой отрезков, а другой — их разностью).

А. Гольденберг (Спб.)

РЪШЕНИЯ ЗАДАЧЪ.

№ 358. Вывести тригонометрическія формулы, которыми надо пользоваться при рѣшеніи слѣдующихъ 12-и задачъ на вычисленіе элементовъ треугольника.

a) По двумъ сторонамъ и разности противоположныхъ угловъ найти углы.

b) По двумъ угламъ и разности двухъ сторонъ найти стороны.

c) По двумъ угламъ и суммѣ двухъ сторонъ найти стороны.

d) По основанію, суммѣ двухъ остальныхъ сторонъ и разности угловъ при основаніи найти уголъ при вершинѣ.

e) По основанію, суммѣ двухъ остальныхъ сторонъ и углу при вершинѣ найти углы при основаніи.

f) По двумъ угламъ и суммѣ двухъ сторонъ найти третью сторону.

g) По основанію, разности остальныхъ сторонъ и углу при основаніи найти углы.

h) По основанію, разности остальныхъ сторонъ и углу при вершинѣ найти углы.

i) По двумъ угламъ и разности двухъ сторонъ найти третью сторону.

k) По периметру и двумъ угламъ найти прилежащую имъ сторону.

l) По основанію, суммѣ остальныхъ сторонъ и одному углу при основаніи найти другой уголъ, прилежащій основанію.

m) По основанію, разности остальныхъ сторонъ и одному углу при основаніи найти другой уголъ, прилежащій основанію.

a) Отв.
$$\operatorname{tg} \frac{C}{2} = \frac{a+b}{a-b} \operatorname{tg} \frac{A-B}{2}.$$

b) Отв.
$$a+b = (a-b) \operatorname{tg} \frac{C}{2} \operatorname{Ctg} \frac{A-B}{2}.$$

c) Отв.
$$a-b = (a+b) \operatorname{Ctg} \frac{C}{2} \operatorname{tg} \frac{A-B}{2}.$$

d) Отв.
$$\operatorname{Sin} \frac{C}{2} = \frac{c}{a+b} \operatorname{Cos} \frac{A-B}{2}.$$

e) Отв.
$$\operatorname{Cos} \frac{A-B}{2} = \frac{a+b}{c} \operatorname{Sin} \frac{C}{2}.$$

$$f) \text{ Отв. } \sin \frac{C}{2} = \frac{c}{a+b} \frac{\sin \frac{C}{2}}{\cos \frac{A-B}{2}}.$$

$$g) \text{ Отв. } \operatorname{tg} \frac{C}{2} = \frac{\sin(A-\varphi)}{\sin A \cdot \sin \varphi}, \text{ где } \operatorname{Ctg} \varphi = \frac{b-a}{c \cdot \sin A}.$$

$$h) \text{ Отв. } \sin \frac{A-B}{2} = \frac{a-b}{c} \cos \frac{C}{2}.$$

$$i) \text{ Отв. } c = (a-b) \frac{\cos \frac{C}{2}}{\sin \frac{A-B}{2}}.$$

$$k) \text{ Отв. } a+b-c = (a+b+c) \operatorname{tg} \frac{A}{2} \operatorname{tg} \frac{B}{2}.$$

$$l) \text{ Отв. } \operatorname{tg} \frac{B}{2} = \frac{a+b-c}{a+b+c} \operatorname{Ctg} \frac{A}{2}.$$

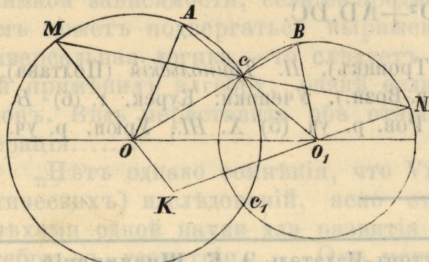
$$m) \text{ Отв. } \operatorname{tg} \frac{A}{2} = \frac{c+(a-b)}{c-(a-b)} \operatorname{tg} \frac{B}{2}.$$

П. Свистунович (Троицк). Ученики: Урюп. р. уч. (6) П. У—з, Тифл. р. уч. (7) Н. П., 1-й Киев. г. (7) А. Шлж.

№ 371. Даны двѣ пересекающіяся окружности O и O_1 ; через одну изъ точекъ пересѣченія C продолжимъ радиусы OC и O_1C до пересѣченія съ окружностями соответственно въ точкахъ A и B , проведемъ чрезъ ту-же точку C произвольную сѣкущую MN и продолжимъ радиусы OM и O_1N до взаимнаго пересѣченія въ точкѣ K . Показать: 1) что точки A , B , O , O_1 и вторая точка пересѣченія окружностей C_1 , находятся на одной окружности, и 2) что уголъ MKN имѣетъ постоянную величину ($= \angle OCO_1$).

1) Изъ равенства угловъ BCO_1 , BCO_1 , ACO и CAO слѣдуетъ, что

Фиг. 19.



A и B (фиг. 19.) суть двѣ точки, изъ которыхъ прямая OO_1 видна подъ однимъ и тѣмъ же угломъ. Поэтому точки A , B , O и O_1 лежатъ на одной окружности. Какъ видно изъ чертежа

$$\angle OAO_1 = 180^\circ - \angle OCO_1.$$

Дуга окружности, расположенная по другую сторону OO_1 (относительно точки C) вмѣщаетъ уголъ $= \angle OCO_1$. Стало быть окружность пройдетъ чрезъ точки A , B , O , O_1 и C_1 .

2) Сумма угловъ при точкѣ С на прямой MN будетъ

$$\angle MCO + \angle OCO_1 + \angle NCO_1 = \angle CMO + \angle CNO_1 + \angle OCO_1 = 180^\circ,$$

слѣдовательно

$$\angle CMO + \angle CNO_1 = 180^\circ - \angle OCO_1 \text{ и } \angle MKN = \angle OCO_1;$$

геометрическимъ мѣстомъ точки К будетъ окружность, проходящая черезъ А, В, О, О₁ и С₁.

С. Блажко (Москва). Ученики: Курск. г. (7) С. Д. и А. П., Измаильск. прог. (6) И. К., Ворон. к. к. (7) А. П., 1-й Спб. г. (7) А. Е.

№ 398. Показать, что произведение двухъ сторонъ треугольника равно квадрату биссектора образуемаго ими угла, сложенному съ произведениемъ биссекторныхъ отрѣзковъ третьей стороны.

Пусть ABC есть данный треугольникъ. Описавъ около него окружность и продолживъ BD, равнодѣлящую угла В, до встрѣчи съ окружностью въ точкѣ Е, соединимъ Е съ С прямою ЕС. Тогда треугольники ABD и BCE подобны, ибо

$$\angle A = \angle E \text{ и } \angle ABD = \angle EBC,$$

а потому

$$AB:BE = BD:BC,$$

замѣняя здѣсь BE чрезъ BD + DE, получимъ

$$AB \cdot BC = BD^2 + DE \cdot BD.$$

Но изъ пропорціи

$$BD:AD = DC:DE$$

имѣемъ

$$BD \cdot DE = AD \cdot DC,$$

слѣдовательно

$$AB \cdot BC = BD^2 + AD \cdot DC.$$

С. Ржаницынъ и П. Свищиковъ (Троицкъ), П. Трипольскій (Полтава), С. Кричевскій (Ромны), С. Оглобистинъ (Ив.-Возн.). Ученики: Курск. г. (6) В. Х., К. П., П. Ч. и (7) Н. К., А. П., Т. III., Ров. р. уч. (5) Х. III., Урюп. р. уч. (6) П. У—ъ.

Редакторъ-Издатель Э. К. Шпачинскій.

Дозволено цензурою. Кіевъ, 16 Октября 1889 г.
 Типо-литографія Высочайше утвержд. Товарищества И. Н. Кущнеревъ и К^о.

I. УЖЕ ОБНАРОДОВАННЫЯ:

- 1) **Путешествіе въ Уссурійскомъ краѣ
СЪ КАРТОЮ.**
Издано на средства автора.
Цѣна 2 р. 25 к. С.-ПЕТЕРБУРГЪ. 1870.
- 2) **Монологія и страна Тангутовъ**
Трехлѣтнее путешествіе въ Восточной нагорной Азіи.
Томъ I съ 2-мя картами. Спб. 1875. Цѣна 3 р.
Томъ II съ 31 таблицами. Спб. 1876. Цѣна 10 р.
Изданіе И. Р. Г. Общ. (распродано).
- 3) **Отъ Кульджи за Тянь-Шань и на Лобъ-Норъ
СЪ КАРТОЮ ЛОБЪ-НОРА.**
С.-Петербургъ. 1878. Цѣна 75 к.
Изданіе И. Р. Г. О. (распродано).
- 4) **Третье путешествіе въ центральной Азіи**
Изъ Зайсана черезъ Хами въ Тибетъ и на верховья Желтой рѣки.
Съ 3 картами, 108 табл. рисунковъ и 10 политипажами.
Цѣна 7 руб. С.-Петербургъ. 1883.
Издано на средства ВЫСОЧАЙШЕ дарованныя.
- 5) **Четвертое путешествіе въ центральной Азіи**
Отъ Кяхты на истоки Желтой рѣки, изслѣдованіе сѣверной окраины
Тибета и путь черезъ Лобъ-Норъ по бассейну Тарима.
Съ 3 картами, 29 фототипіями и 3 политипажами.
Цѣна 5 руб. С.-Петербургъ. 1888.
Издано на средства ВЫСОЧАЙШЕ дарованныя.

II. НАХОДЯЩІЯСЯ ВЪ РАЗРАБОТКѢ:

имѣютъ быть изданы Имп. Р. Г. Общ. на средства ВЫСОЧАЙШЕ дарованныя:

- A. Отдѣлъ Метеорологическій:** Маршруты и метеорологическіе дневники
(обрабатываются проф. А. И. Воейковымъ).
- B. Отдѣлъ Ботаническій:** Т. I: Flora Tangutica. Т. II: Enumeratio plantarum
hucusque e Mongolia notarum
(разрабатываются акад. К. И. Максимовичемъ).

Издаются Имп. Р. Г. Общ. на средства Государя Наслѣдника Цесаревича:

- B. Отдѣлъ Зоологическій:** Т. I: Млекопитающія (обр. Е. А. Бихнеромъ),
Т. II: Птицы (обр. Ѳ. Д. Плеске), Т. III: Холодно-кровныя жи-
вотныя: 1) Гады (обр. акад. А. А. Штраухомъ), 2) Рыбы (обр.
С. М. Герценштейномъ).

Насѣкомыя, обр. разными лицами подъ общимъ наблюдениемъ вице-предсѣд.
И. Р. Г. Общ. П. П. Семенова.

1) Чешуекрылыя—издаются на средства Е. И. Выс. Великаго Князя
Николая Михайловича.

2) Прочія семейства насѣкомыхъ—издаются Русскимъ Энтомологическимъ
Обществомъ.

КАТАЛОГЪ ИЗДАНИЙ РЕДАКЦІИ „ВѢСТНИКА ОП. ФИЗИКИ и ЭЛЕМ. МАТЕМАТИКИ“.

№ кат.	Цѣна съ пер.
1) Ортоцентрической треугольникъ. <i>Н. Шимковича</i> . 1886 г.	— 15 к.
2) Ученіе о логариѣмахъ въ нов. излож. <i>В. Морозова</i> . 1886 г.	— 15 „
3) Выводъ формулы для разложенія въ рядъ логариѣмовъ. <i>Г. Флоринскаго</i> 1886 г.	— 15 „
4) Комплектъ 12-ти №№ „Вѣстн. Оп. Физ. и Эл. Мат.“ (сброшюр. въ книгу) за 1-ое полугодіе 188 ⁶ / ₇ учебн. года (I-й семестръ)	2 р. 50 „
8) Комплектъ 12 №№ „Вѣстн. Оп. Физ. и Эл. Мат.“ (сброшюр. въ книгу) за 2-ое полугодіе 188 ⁶ / ₇ учебн. года (II-й семестръ)	2 „ 50 „
9) О землетрясеніяхъ. <i>Э. Шпачинскаго</i> . (въ пользу жителей города Вѣрнаго) 1887 г.	— 50 „
10) Опредѣленіе теплоемкости тѣла по способу смѣшенія при постоянной температурѣ. Пр. <i>Н. Гезехуса</i> 1887 г.	— 5 „
11) Простой способъ опредѣленія высоты плотныхъ кучевыхъ облаковъ <i>Г. Вулфа</i> . 1887 г.	— 5 „
12) Формула простого маятника. Элем. геометрической и точный выводъ ея. Пр. <i>Н. Слушнова</i> . 1887 г.	— 5 „
14) Изъ исторіи ариѣтики. Умноженіе и дѣленіе. <i>Г. Клейбера</i> 1888 г. —	20 „
15) Комплектъ 12 №№ „Вѣстн. Оп. Физ. и Эл. Мат.“ (сброшюр. въ книгу) за 1-ое полугодіе 188 ⁷ / ₈ учебн. года (III-й семестръ)	2 „ 50 „
16) О формулѣ $P=MG$, съ прилож. 26 задачъ. Пр. <i>О. Хвольсона</i> . 1888 г. —	20 „
17) Объ обратныхъ изображеніяхъ на сѣтчатой оболочкѣ глаза. <i>О. Страуса</i> . 1888 г.	— 5 „
18) Элементарная теорія гироскоповъ. Пр. <i>Н. Е. Жуковскаго</i> 1888 г. —	20 „
19) Измѣреніе угла встрѣчи свободной поверхности ртути съ поверхностью стекла. <i>Г. Вулфа</i> . 1888 г.	— 5 „
20) Одинъ изъ видовъ метода подобія. <i>И. Александрова</i> . 1888 г.	— 5 „
21) Рѣшеніе нѣкоторыхъ геометрическихъ вопросовъ изъ теоріи затменій. <i>Г. Клейбера</i> . 1888 г.	— 20 „
22) Комплектъ 12 №№ „Вѣстн. Оп. Физ. и Эл. Мат.“ (сброшюр. въ книгу) за 2-ое полугодіе 188 ⁷ / ₈ учебн. года (IV-й семестръ)	2 „ 50 „
23) Теорія теплоты <i>К. Максвелла</i> . Переводъ <i>А. Д. Королькова</i> . 1888 г. 2 „	40 „
24) Абсолютная скала температуръ. <i>Н. Шиллера</i> . 1888 г.	— 25 „
25) О нѣкоторыхъ свойствахъ зажимательной кривой. <i>Г. Вулфа</i> . 1888 г. —	20 „
27) Теорія вѣтряныхъ двигателей. <i>Р. Штейнцеля</i> . 1889 г.	1 „ 40 „
28) Методы рѣшеній ариѣмет. задачъ съ приложеніемъ 80 типичныхъ за- дачъ. <i>И. Александрова</i> . Изд. 3-е. 1889 г.	— 35 „
29) Комплектъ 12 №№ „Вѣстн. Оп. Физ. и Эл. Мат.“ (сброшюр. въ книгу) за 2-ое полугодіе 1888 г. (V-й семестръ)	2 „ 50 „
30) Практ. руководство къ изготовленію электрическихъ приборовъ. <i>С. Р. Боттона</i> . Пер. со 2-го англ. изд. <i>П. Прокишина</i> . 1889 г.	1 „ 40 „
31) Ариѣметическія начала гармонизаціи. <i>В. Фабриціуса</i> . 1889 г.	— 5 „
32) Что представляютъ собою деформаціонные токи „Брауна“? <i>П. Бах- метьева</i> . 1889 г.	— 5 „
33) Лучи электрической силы. <i>П. Бахметьева</i> 1889 г.	— 5 „
34) О гальванопластикѣ. <i>Н. Успенскаго</i> . 1889 г.	— 10 „
35) Комплектъ 12 №№ „Вѣстн. Оп. Физ. и Эл. Мат.“ (сброшюр. въ книгу) за 1-ое полугодіе 1889 г. (VI-й семестръ)	2 „ 50 „