

ВАРИАНТ РЕАЛИЗАЦИИ УПРАВЛЯЕМОГО ТЕРМОЯДЕРНОГО СИНТЕЗА В НЕСТАЦИОНАРНЫХ УСЛОВИЯХ

Кудрявцев П.Г.¹, Макринич Г.Б.¹, Фиговский О.Л.²

¹ НИТ - Holon Institute of Technology
52 Golomb Street, POBox 305, Holon 5810201, Israel
тел: +972 (52) 726-56-47; факс: +972 (3) 502-66-19; e-mail: pgkudr89@gmail.com

² Polymate Ltd - Israel Research Center,
POBox 73, Migdal HaEmek 10550, Israel

doi:

Заключение совета рецензентов: __.__.16 Заключение совета экспертов: __.__.16 Принято к публикации: __.__.15

ВВЕДЕНИЕ

В своем докладе на научной сессии, посвященной 250-летию Академии наук СССР, еще в 1975 году, академик П.Л. Капица [1] сделал анализ наиболее употребительных видов энергии - электрическая, тепловая, химическая, механическая, и так называемой ядерной. При этом он показал проблемы и ограничения, которые существовали на тот момент в развитии существующих источников энергопотребления. Основной, сделанный им вывод не претерпел изменений за прошедшие 40 лет, и заключается в том, что лучшим выходом в решении энергетической проблеме Земли нужно считать получение энергии путем термоядерного синтеза. Этот процесс в импульсном режиме осуществляется в водородной бомбе, но для мирного использования он должен быть замедлен до стационарного состояния. Все трудности, которые возникают при использовании других видов энергии, будут отсутствовать, потому что термоядерный процесс не дает в ощутимых количествах радиоактивных шлаков, не представляет большой опасности при аварии, не может быть использован для бомбы как взрывчатое вещество и не занимает большие территории суши. И наконец, запас дейтерия в природе, в океанах, еще больше, чем запас урана.

Существует четыре основных источника ядерной энергии. К настоящему времени доведено до промышленной реализации только два из них: энергия радиоактивного распада реализована в виде источников тока, а цепная реакция деления - в атомных реакторах. Третий, один из наиболее мощных источников ядерной энергии - аннигиляция вещества и антивещества пока не вышел из области научной фантастики. Четвертый же источник - управляемый термоядерный синтез (УТС), находится в стадии интенсивной разработки. Этот источник по своему потенциалу уступает только аннигиляционным процессам, и существенно превышает возможности ядерных реакций деления. Перспективы УТС связаны с двумя обстоятельствами: первое - все звезды, и наше Солнце, в том числе, существуют за счет протекающих в них стационарных термоядерных реакций, второе - неконтролируемый термоядерный процесс удалось достаточно просто реализовать в импульсном режиме при взрыве водородной бомбы. Таким образом, нет никаких принципиальных препятствий для поддержания управляемых реакций ядерного синтеза в земных условиях. Однако, интенсивные попытки реализовать в лабораторных условиях УТС пока не увенчались успехом. При этом существуют реальные предпосылки того, что термоядерный синтез будет поставлен на службу энергетики в текущем веке.

Ядерный синтез, термоядерный синтез - реакция слияния (синтеза) лёгких атомных ядер с образованием более тяжелых ядер за счет их кинетической энергии. Для того, чтобы произошла ядерная реакция, исходные атомные ядра должны преодолеть так называемый «кулоновский барьер» — силу электростатического отталкивания между ними. Для этого они должны иметь большую кинетическую энергию. Существуют классические представления о том, что термоядерные реакции происходят лишь при очень высоких температурах, порядка десятков миллионов градусов и выше. При этом температура является только способом увеличения скорости движения частиц за счет смещения максвелловского распределения их скорости в

сторону больших значений. При этом температура характеризует лишь среднюю кинетическую энергию, то есть существуют частицы как с меньшей энергией, так и с большей. На самом деле в термоядерной реакции обычно участвует небольшое количество ядер, имеющих энергию намного больше средней (т.н. «хвост максвелловского распределения»).

Однако получить большие скорости движения частиц, можно не только повышая их температуру, но и ускоряя их в различных ускорителях. Так неоднократно было показано, что реакции ядерного синтеза могут происходить при воздействии на различные мишени пучков частиц, получаемых на мощных ускорителях. При этом практически любые нуклиды, даже самые тяжёлые, можно вовлечь в реакции синтеза. Однако во многих случаях затраты энергии в таких процессах будут значительно превышать энергетический выигрыш.

Поэтому для достижения состояния эффективного осуществления термоядерной реакции под действием потока ускоренных частиц, необходимо обеспечить: во-первых высокую энергию бомбардирующих частиц, чтобы обеспечить максимальное сечение реакции с одной стороны, и во-вторых высокую плотность потока ускоренных частиц, для обеспечения большей доли прореагировавших частиц. Кроме того мишень должна быть построена так чтобы уменьшить рассеяние частиц на электронах, содержащихся в мишени. Потому, естественно для этих целей не годятся мишени из металлов и твердых веществ. Таким образом, лучше всего использовать мишени в виде газов.

Существуют два типа термоядерных реакций, которые можно использовать при создании подобного реактора. Это реакции с участием и образованием нейтронов и, так называемые безнейтронные реакции.

Безнейтронное слияние это любая форма энергии термоядерного синтеза, в котором нейтроны не несут более чем 1% от общей выделившейся энергии [2]. В наиболее изученных термоядерных реакциях, выделяется до 80% своей энергии в нейтронах. Успешное применение безнейтронного слияния, будет в значительной степени уменьшать проблемы, связанные с нейтронным излучением, такие как ионизирующее повреждение, нейтронная активация, и требования к биологической защите, дистанционное обращение и безопасность. Тем не менее, условия, необходимые, для использования безнейтронного слияния гораздо более экстремальные, чем те, которые требуются для обычного дейтерий-тритиевого (DT) топливного цикла. Тем более образующиеся нейтроны способны осуществлять еще целый ряд ядерных реакций с легкими элементами, давая дополнительный вклад в суммарную энергетику процесса.

Скорости реакций с участием p , ^3He , и других элементов не особенно высоки. Однако, когда реализуются в виде цепочки реакций, они дают возможность повышенной реактивности вследствие нетеплового распределения. Продукт от одной реакции, может участвовать во второй реакции, а продукты образовавшийся во второй реакции могут принимать участие в первой реакции, и так далее.

Наиболее изученными на сегодняшний день являются D-D – реакции, D-T- реакции и D- ^3He -реакции. Интерес представляют реакции $p - ^7\text{Li}$ и $p - ^{11}\text{B}$. Однако первая реакция имеет меньше сечение, что, однако, смягчается удвоенной выходной мощностью. По указанным выше причинам, большинство исследований слияния сосредоточилось на реакции, $p - ^{11}\text{B}$ [3,4].

Исходя из вышеизложенного, можно предположить, что существует реальная возможность создания термоядерного реактора, основанного на использовании газообразных мишеней, пучков ускоренных частиц и цепочек ядерных реакций под действием пучков частиц и образующихся в этих реакциях других высокоэнергетических частиц. Настоящая статья посвящена обоснованию этого предположения.

Возможные ядерные реакции и ядерное горючее

В настоящее время достаточно хорошо изучена и нашла практическое применение реакция DD. В частности эта реакция применяется на установках безреакторного получения нейтронов, которые применяются в активационном анализе, нейтронографии и в медицине для лучевой

терапии онкологических заболеваний [5,6]. Набор предполагаемых реакций представлен в таблице 1. Реакция 9, в последние годы находит широкое применение в медицине для локальной лучевой терапии злокачественных новообразований. В пораженные места организма вводятся препараты содержащие ^{10}B , и под воздействием нейтронов в данной реакции образуются α -частицы которые и оказывают воздействие на пораженные участки организма [7]. Эта реакция особенно интересна тем, что имеет самое большое сечение реакции, среди всех возможных процессов, кроме того имеет существенное энерговыделение. Таким образом, совместное использование реакций генерирующих нейтроны и реакций, связанных с эффективным поглощением нейтронов, может позволить получать хороший энергетический выход, при достаточно низком внешнем нейтронном излучении.

Таблица 1.

Параметры возможных ядерных реакций

№	Реакция	Энерговыделение, E_i , МэВ [3]	Сечение реакции, $\langle\sigma v\rangle$, (cm^3/s) [12-14]	Константа скорости, k , s^{-1}	Доля реакции в суммарном процессе, α_i	Энергетический вклад реакции, ΔE_i , МэВ
1	$\text{D}+\text{D}\rightarrow\text{T}+\text{p}$	4	$4.116\cdot 10^{-17}$	$4.116\cdot 10^{+2}$	0.0239	0.096
2	$\text{D}+\text{D}\rightarrow^3\text{He}+\text{n}$	3.3	$1.487\cdot 10^{-17}$	$1.487\cdot 10^{+2}$	0.0087	0.029
3	$\text{D}+^3\text{He}\rightarrow^4\text{He}+\text{p}$	18.3	$5.751\cdot 10^{-16}$	$5.751\cdot 10^{+3}$	0.1727	3.161
4	$\text{D}+\text{T}\rightarrow^4\text{He}+\text{n}$	17.6	$1.820\cdot 10^{-14}$	$1.820\cdot 10^{+5}$	0.0115	0.203
5	$\text{D}+\text{T}\rightarrow^3\text{He}+\text{n}+\text{n}$	17.6	$1.820\cdot 10^{-14}$	$1.820\cdot 10^{+5}$	0.0115	0.203
6	$\text{T}+\text{T}\rightarrow^4\text{He}+\text{n}+\text{n}+\gamma$	11.3	$1.792\cdot 10^{-17}$	$1.792\cdot 10^{+2}$	0.0	0.0
7	$\text{T}+^3\text{He}\rightarrow^4\text{He}+\text{p}+\text{n}+\gamma$	12.1	$3.202\cdot 10^{-16}$	$3.202\cdot 10^{+3}$	0.0001	0.001
8	$\text{T}+^3\text{He}\rightarrow^4\text{He}+\text{D}$	4.8	$2.368\cdot 10^{-16}$	$2.368\cdot 10^{+3}$	0.0001	0.0004
9	$^{10}\text{B}+\text{n}\rightarrow^7\text{Li}+^4\text{He}$	2.31	$2.322\cdot 10^{-9}$	$2.322\cdot 10^{+10}$	0.1212	0.280
10	$^{11}\text{B}+\text{p}\rightarrow^4\text{He}+^4\text{He}+^4\text{He}+\gamma$	8.7	$4.270\cdot 10^{-16}$	$4.270\cdot 10^{+3}$	0.0420	0.365
11	$\text{D}+^{11}\text{B}\rightarrow^{12}\text{C}+\text{n}$	13.7	$4.270\cdot 10^{-16}$	$4.270\cdot 10^{+3}$	0.066891	0.916
12	$\text{p}+^7\text{Li}\rightarrow^4\text{He}+^4\text{He}+\gamma$	17.3	$1.233\cdot 10^{-19}$	1.233	0.0008	0.014
13	$\text{p}+\text{T}\rightarrow^4\text{He}+\gamma$	19.7	$1.672\cdot 10^{-15}$	$1.672\cdot 10^{+4}$	0.0007	0.013
14	$\text{p}+\text{D}\rightarrow^3\text{He}+\gamma$	5.5	$1.115\cdot 10^{-15}$	$1.115\cdot 10^{+4}$	0.4023	2.213
15	$^3\text{He}+^3\text{He}\rightarrow^4\text{He}+\text{p}+\text{p}$	12.8	$8.162\cdot 10^{-16}$	$8.162\cdot 10^{+3}$	0.1248	1.598
16	$\text{D}+^7\text{Li}\rightarrow^4\text{He}+^4\text{He}+\text{n}$	15	$1.038\cdot 10^{-18}$	10.38	0.010914	0.164
17	$\text{n}+^7\text{Li}\rightarrow\text{n}+^4\text{He}+\text{n}$	-1	$1.038\cdot 10^{-18}$	10.38	0.0	0.0
18	$\text{D}+\text{D}\rightarrow\text{D}_2$			$1.233\cdot 10^{-1}$	0.000058	0.0
19	$\text{H}+\text{H}\rightarrow\text{H}_2$			$1.233\cdot 10^{-1}$	0.000023	0.0
20	$^7\text{Li}+\text{H}\rightarrow^7\text{LiH}$			$1.233\cdot 10^{-1}$	0.000685	0.0
21	$^7\text{Li}+\text{D}\rightarrow^7\text{LiD}$			$1.233\cdot 10^{-1}$	0.001091	0.0
Суммарное энерговыделение, МэВ						9.256

Для реализации указанных реакций в соответствующем реакторе, необходимо подобрать вещества которые могли бы служить топливом для термоядерных реакций и, одновременно, мишенью для потока ускоренных бомбардирующих частиц. Для реализации подобных процессов наиболее подходящей мишенью являются газообразные соединения. Исходя из этого, можно предложить использование в качестве мишени такие газообразные соединения, как соединения бора и дейтерия – дейтерированные бораны. Дейтерированные бороводороды практически не отличаются по свойствам от своих протиевых аналогов, соответственно, свойства последних представлены в таблице 2. Известны бораны с числом атомов бора от 2 до 20. BH_3 не существует в

свободном виде, но он известен в виде некоторых комплексных соединений[8]. Из дейтерированных бороводородов промышленно выпускается только один – диборан (Diborane-d₆ CAS Number 20396-66-1).

Применение дейтерированного диборана, имеет целый ряд преимуществ. В частности при равном давлении в реакционном сосуде будет в 3 раза больше атомов дейтерия, чем в случае использования газообразного дейтерия. Кроме того в дейтерированном диборане присутствует бор. Длины связей В-Н_{мостиковой} и В-Н_{концевой} составляют 133 и 119 пм соответственно. Таким образом, попадание ускоренного дейтрона в молекулу дейтерированного диборана приводит к образованию нейтрона, который тут же взаимодействует с атомом бора. То есть вероятность захвата нейтрона и протекание соответствующей ядерной реакции исключительно велика. Кроме того в данном случае нет необходимости использовать обогащенные по ¹⁰В соединения. Для этого процесса вполне может использоваться обычная природная изотопная смесь.

Таблица 2.

Физические характеристики важнейших бороводородов [8].

Химическая формула соединений	Температура плавления, °С	Температура кипения, °С	Плотность, г/см ³	Теплота обр., 298,15 К, ккал/моль	Термостабильность	Реакция с воздухом	Реакция с Н ₂ О
B ₂ H ₆	-165,5	-92,5	тв.0,577 ⁻¹⁸³ , ж.0,447 ⁻¹¹²	+9,8 (газ)	Стаб. при 25°С	Самовоспл.	Мгновенно гидролизуется
B ₂ D ₆		-92,5			Стаб. при 25°С	Самовоспл.	Мгновенно гидролизуется
B ₄ H ₁₀	-120,0	+18	ж.0,56 ⁻³⁶	+7,53 (газ)	Разл. при 25 °С	Самовоспл. в прис. воды	Гидролизуется
B ₅ H ₁₂	-46,81	+62	ж.0,61 ⁰	+10,24 (жидк.) +17,5 (газ)	Стаб. при 25 °С	Самовоспл.	Гидролизуется при нагревании
B ₅ H ₁₁	-123	+63		+22,2 (газ)	Медл. разл. при 150 °С	Самовоспл.	Гидролизуется быстро
B ₆ H ₁₀	-62,3	110	ж.0,69 ⁰	+19,6 (газ)	Разл. при 25 °С	Стабилен	Гидролизуется при нагревании
B ₆ H ₁₂	-90				Разл. при 25 °С	Стабилен	Гидролизуется при нагревании
B ₉ H ₁₅	+2,6				Разл. при 25 °С	Стабилен	Гидролизуется при нагревании
B ₁₀ H ₁₄	+98,78	+219	тв.0,94 ²⁵ , ж.0,78 ¹⁰⁰	-6,9 (тв.) -1,7 (жидк.) +11,3 (газ)	Стаб. при 150 °С	Очень стабилен	Медленно гидролизуется

Бороводороды являются недостаточно устойчивыми термодинамически соединениями бора и водорода и в связи с этим синтезируются обычно косвенными методами. На сегодняшний день одним из основных способов получения бороводородов является разложение боридов магния соляной кислотой. Полученные бораны (бороводороды) подвергают вакуумной разгонке, очистке и хранят в соответствующих условиях. Другим важным промышленным способом получения бороводородов является способ, заключающийся во взаимодействии трёххлористого бора с водородом в дуге высокого напряжения. Полученный в нём гидрохлороборан подвергают диспропорционированию при охлаждении до комнатной температуры, после чего разделяют диборан и трёххлористый бор. Выход диборана приближается к 55 масс. %. Есть эффективный способ получения бороводородов путем реакции обмена между тетрагидридоборатом натрия (Na[BH₄]) и трёхфтористым бором. Все высшие бораны получают исключительно путем термического крекинга диборана.

и осуществления проце

2

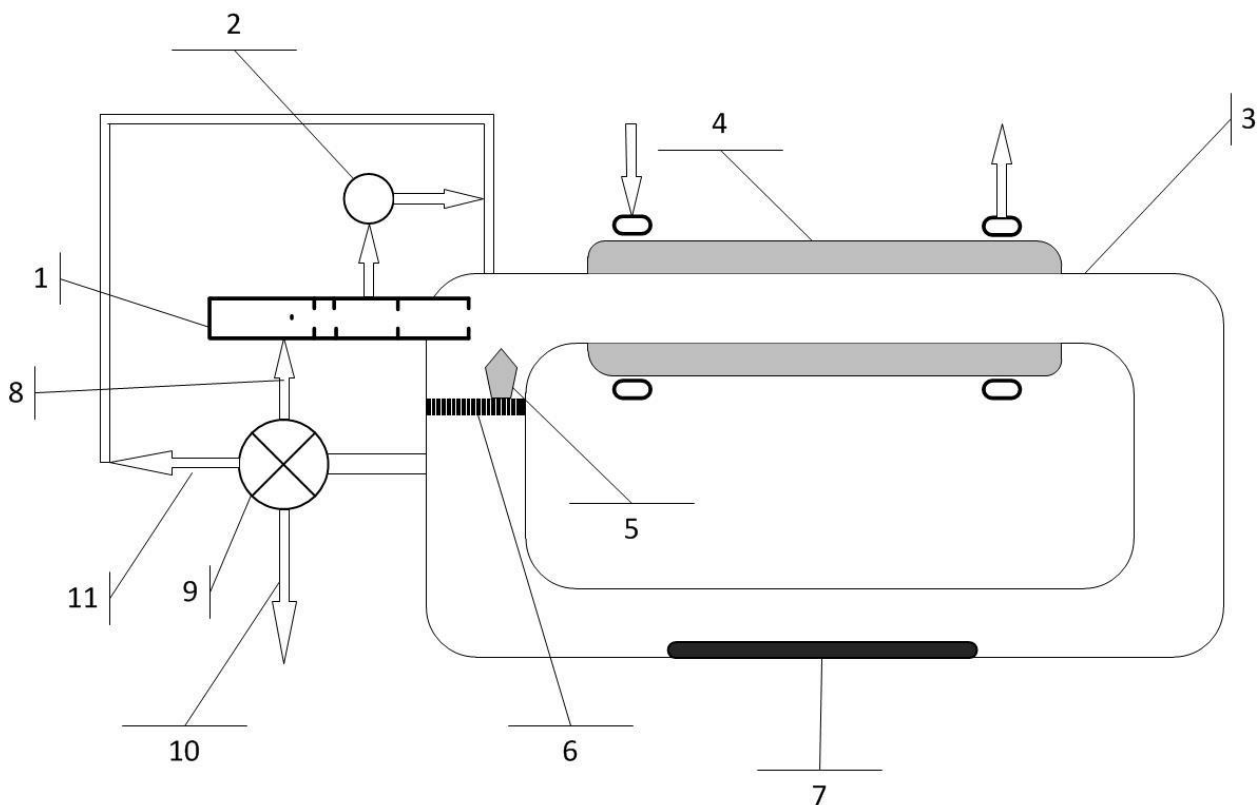


Рисунок 1. Реактор, для осуществления процесса термоядерного синтеза с использованием потока дейтронов и газообразной мишени. 1 – Контур получения и ускорения дейтронов; 2 – Насос ускорителя; 3 – Первый реакционный контур; 4 – Второй реакционный контур и контур охлаждения; 5 – Катод-компенсатор; 6 – Перегородка; 7 – Ловушка для гидридов лития (LiH и LiD); 8 – Подача дейтерия D₂; 9 – Регенерационный контур; 10 – отработанное топливо (⁴He, H₂, D₂, ³He); 11 – Контур возврата несгоревшего ядерного топлива (B₂D₆).

Пучок частиц дейтерия может быть сформирован в два этапа. На первом этапе плотная плазма с плотностью 10¹¹-10¹² см⁻³ ускоряется в ускорителе с анодным слоем [9] до энергии несколько кэВ. В результате ускорения, плотность плазмы уменьшится на 10⁸-10⁹ см⁻³, а ионный ток в плазменной струе составит несколько ампер при сечении 25 см². На втором этапе производится разделение зарядов (электроны отделяются от ионов), затем ионы фокусируются до пучка в 5 см² и электростатически ускоряются до рабочей энергии 50-100 кэВ. Катод компенсатор будет компенсировать заряд пучка после ускорения. Для того чтобы увеличить плотность ускоренного пучка, нейтральный газ будет введен на второй стадии, и он будет ускоряться с помощью ион-атомных столкновений [10,11]

Основной характеристикой данного типа реакторов является баланс мощности и эффективности. Мощность, затрачиваемая на формирование пучка для ядерного горения, при использовании пучка, может быть оценена с помощью

$$P_{in} = \frac{I_b U_b}{\eta_b} \quad (1)$$

где I_b ток пучка, U_b разность потенциалов, при ускорении пучка и η_b эффективность производства и ускорения пучка. Эффективность пучка

$$\eta_b = \eta_p \eta_a \quad (2)$$

где η_p – эффективность производства плазмы и разделения зарядов и η_a эффективность ускорения пучка.

Электрическая мощность, выделяемая при работе реактора, может быть оценена с помощью следующего уравнения

$$P_{out} = \eta_w \eta_e \left[\eta_u \frac{I_b}{e} E + (1 - \eta_u) I_b U_b \right] \quad (3)$$

где η_w эффективность тепловой изоляции от потерь через стенку реактора, η_e эффективность преобразования тепловой энергии в электрическую энергию, η_u эффективность использования пучка, E энергия сжигания, приходящаяся на одну частицу пучка и e элементарный заряд.

Кинетическая модель и результаты расчетов

Рассчитаем количество столкновений частиц при покоящейся мишени из частиц топлива, находящихся в газообразном состоянии и потока бомбардирующих частиц.

Положим, реактор представляет собой цилиндрический сосуд длиной L и площадью сечения S . Площадь сечения потока частиц, совпадает с площадью сечения реактора. Объем цилиндрического реактора равен V . В реакторе находится газ при давлении P , выраженном в атмосферах, с концентрацией n (см⁻³). Отсюда общее количество частиц в цилиндре составит:

$$N = V \cdot n \quad (4)$$

Сечение захвата данных частиц составляет $\langle \sigma v \rangle$. Суммарная площадь сечения всех частиц составляет:

$$S_{сеч} = \langle \sigma v \rangle \cdot N \quad (5)$$

При этом доля общей площади цилиндра, занятая частицами составляет:

$$\alpha = \frac{S_{сеч}}{S} \quad (6)$$

Обозначим плотность потока дейтронов поступающих в реактор, J . Величина плотности потока, из приведенной выше оценки, может составлять величину $1 \cdot 10^{19}$ см⁻²сек⁻¹. Число

частиц, пересекающих сечение цилиндра в секунду, и вступающих во взаимодействие с частицами в объеме реактора, в расчете на единицу объема, составляет:

$$\omega = \frac{J \cdot S \cdot \alpha}{V} \quad (7)$$

Проводя аналогию с химическими реакциями, в соответствии с законом действующих масс, уравнение скорости реакции v (мол·л⁻¹·сек⁻¹) имеет вид:

$$v = \frac{\omega}{N_A} = k \cdot C \quad (8)$$

где $C = n \cdot P / N_A$ – концентрация реагентов (моль/л); N_A – число Авогадро; k – константа скорости реакции (сек⁻¹).

Из выражения (8) после подстановки в него выражений(4)-(7), получим выражение для константы скорости:

$$k = \frac{v}{C} = J \cdot \langle \sigma v \rangle \quad (9)$$

Для расчетов использовались средние значения сечений соответствующих реакций в диапазоне высоких температур, полученные из данных представленных в [12-14]. Использованные в расчетах значения сечений и рассчитанные значения констант скорости реакций представлены в таблице 1.

Кинетические расчеты проводились с использованием программного пакета для моделирования кинетики химических реакций Gepasi-3 [15]. Кинетика ядерных реакций, как и химическая кинетика, имеет дело с изменением содержания веществ во времени. Математическое описание происходящих изменений осуществляется с помощью дифференциальных уравнений. Каждая переменная представляет собой концентрацию определенного компонента, а, связывающее их, дифференциальные уравнения состоят из двух вкладов: положительного (производство) и отрицательного (уничтожение). Эти уравнения представляют собой уравнения баланса, поскольку, эти два члена сбалансированы в стационарном состоянии. Условия, которые определяют каждое уравнение баланса, в отдельности кроме того описывают, также скорости реакций в зависимости от концентрации компонентов. Это означает, что изменение одной концентрации одного компонента в целом зависит от концентрации всех других компонентов, и программное обеспечение, как Gepasi, позволяет производить численное решение этих уравнений. В программном пакете Gepasi нет необходимости строить уравнения баланса в явном виде, для этого достаточно ввести уравнение для каждой реакции, программа строит уравнения внутри и решает их.

С использованием программного пакета Gepasi были проведены два варианта расчетов. Первый вариант – без дополнительной подачи реагирующего газа, когда реактор содержит определенное количество исходных компонентов и в него подается непрерывный пучок дейтронов (Рисунок 2). Второй вариант – с дополнительной подачи реагирующего газа, когда исходные компоненты подаются в реактор с определенной, постоянной скоростью (Рисунок 3). На основе данной модели были рассчитаны вклады каждой из реакций в суммарный процесс в реакторе для второго варианта. Эти данные представлены в таблице 1. Они позволяют произвести расчет общего энергетического эффекта - суммарного энерговыделения в результате осуществления процесса в непрерывном режиме, в расчете на один прилетающий дейтрон:

$$E = \sum_{i=1}^N \alpha_i E_i \quad (10)$$

Принципиальное отличие обоих вариантов осуществления процесса заключается в характере возникновения нейтронного потока и γ -излучения. Кривые выделения нейтронов представлены на рисунке 4, а кривые характера изменения γ -излучения представлены на рисунке 5, для обоих вариантов исполнения процесса. Из представленных данных видно, что практически все, формирующиеся в результате термоядерных реакций, нейтроны участвуют в ядерных реакциях внутри самого реактора, и только очень малое количество нейтронов выходит за пределы

основной реакционной зоны. Образующиеся γ -излучение, легко может быть поглощено вторым контуром реактора и может быть дополнительно экранировано с помощью внешней свинцовой защиты.

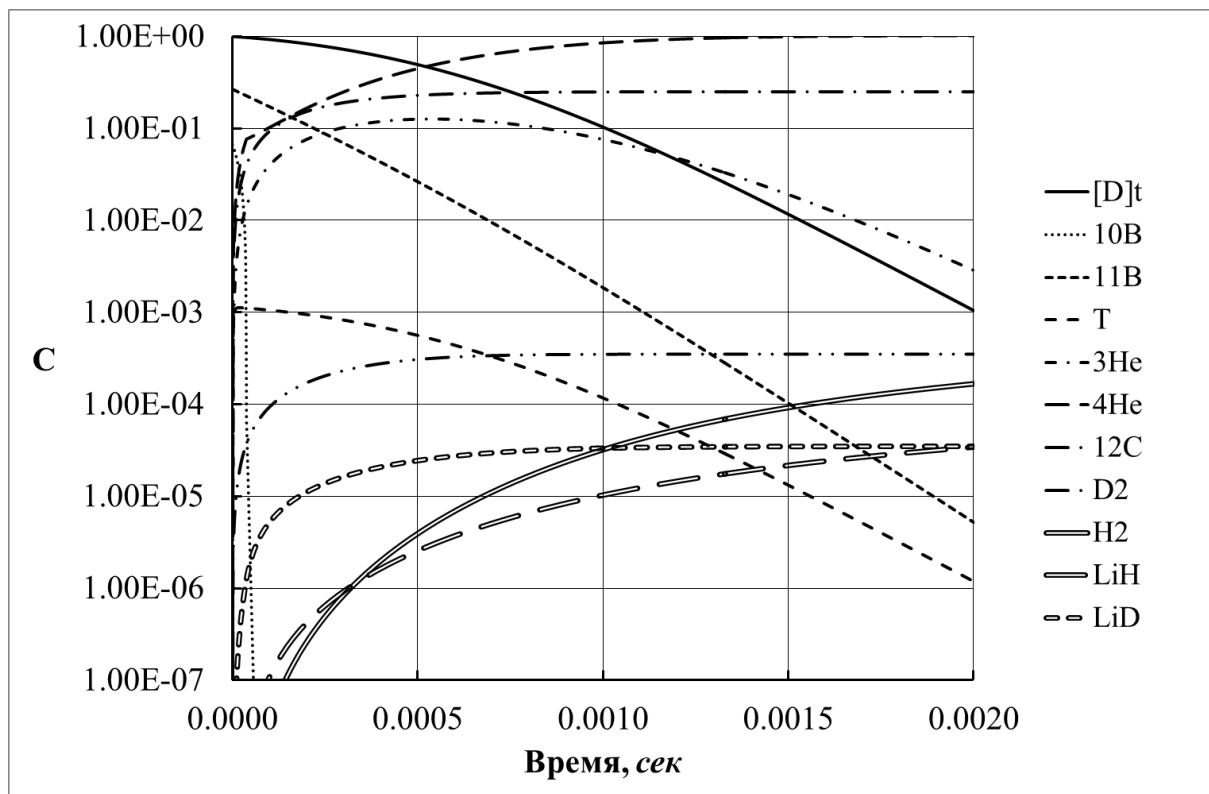


Рисунок 2. Кинетические кривые изменения содержание (C , ммоль/л) исходных веществ и продуктов ядерных реакций для стационарного варианта работы реактора.

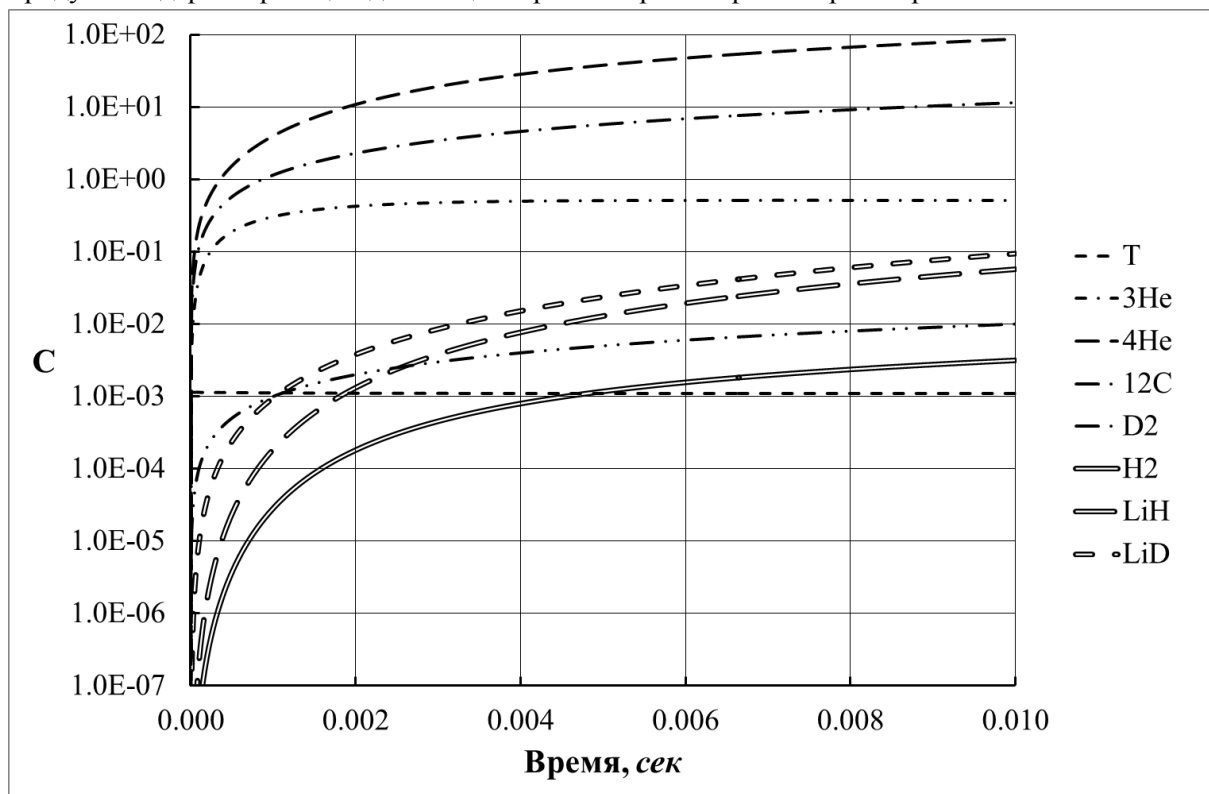


Рисунок 3. Кинетические кривые изменения содержание (C , ммоль/л) исходных веществ и продуктов ядерных реакций для варианта работы реактора при постоянной концентрации ядерного топлива.

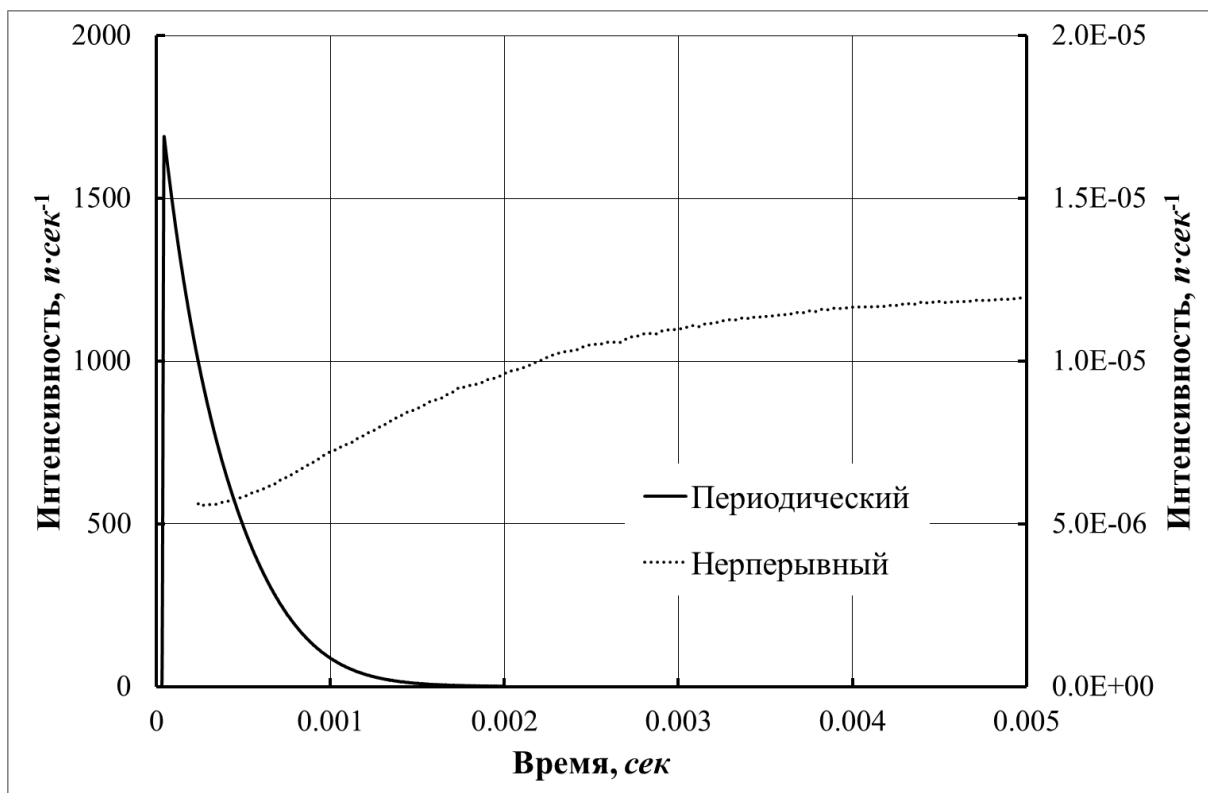


Рисунок 4. Кривые выделения нейтронов в зависимости от типа процесса: периодический и непрерывный.

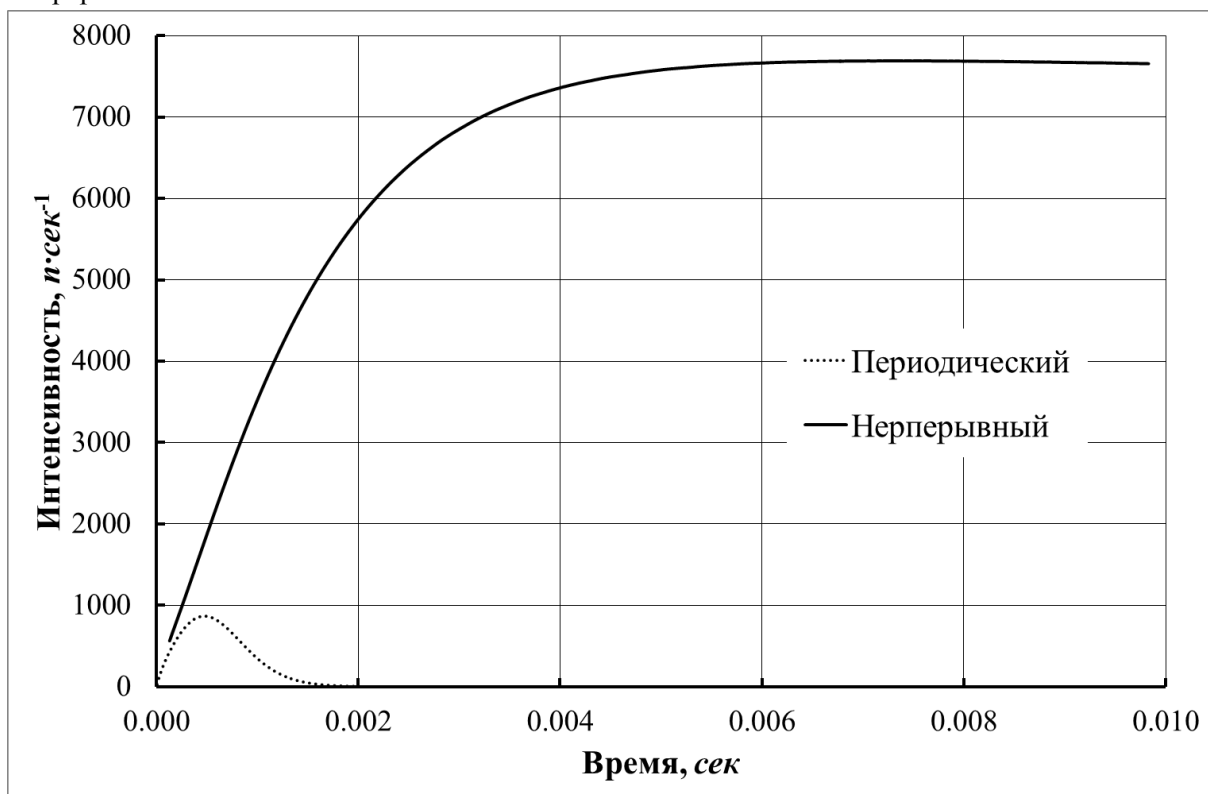


Рисунок 5. Кривые интенсивности γ -излучения, в зависимости от типа процесса: периодический и непрерывный.

Процессы в защитной оболочке реактора

Важным элементом конструкции реактора является съем тепла с корпуса реактора и его защита от избыточного нейтронного и γ -излучения. Для этих целей сам реактор в активной его части, помещается в защитный контур, содержащий воду с растворенной в ней борной кислотой.

Борная кислота служит для поглощения избыточных нейтронов по реакции 9, приведенной в таблице 1. Для дополнительного поглощения γ -излучения реактор с внешней стороны может быть закрыт дополнительным слоем свинцовой защиты.

При взаимодействии избыточных нейтронов с бором образуется литий. В итоге в контуре охлаждения реактора будет образовываться из раствора борной кислоты, раствор бората лития. Диаграмма растворимости в системе $B_2O_3 - Li_2O$ представлена на рисунке 6. Поскольку на поглощение нейтронов будет расходоваться из природной изотопной смеси только изотоп ^{10}B , которого содержится около 20%, то в предельном случае возможно образование бората лития состава $Li_2B_{10}O_{16}$. Из представленной диаграммы видно, что для предотвращения выпадения кристаллов бората лития, концентрация борной кислоты в растворе контура охлаждения не должна превышать 10 масс.%. Однако возможно доукрепление раствора борной кислоты по мере его преобразования в борат лития. Тогда состав раствора будет перемещаться в сторону увеличения концентрации бората лития по линии состава $Li_2B_{10}O_{16}$, до концентрации примерно 27 масс.% в расчете на B_2O_3 . В данной системе не целесообразно использовать борную кислоту, обогащенную по ^{10}B . Хотя в этом случае система может достигать состава $LiBO_3$, однако концентрация борной кислоты не должна превышать 3 масс.%, что связано с наличием минимум а на кривой растворимости.

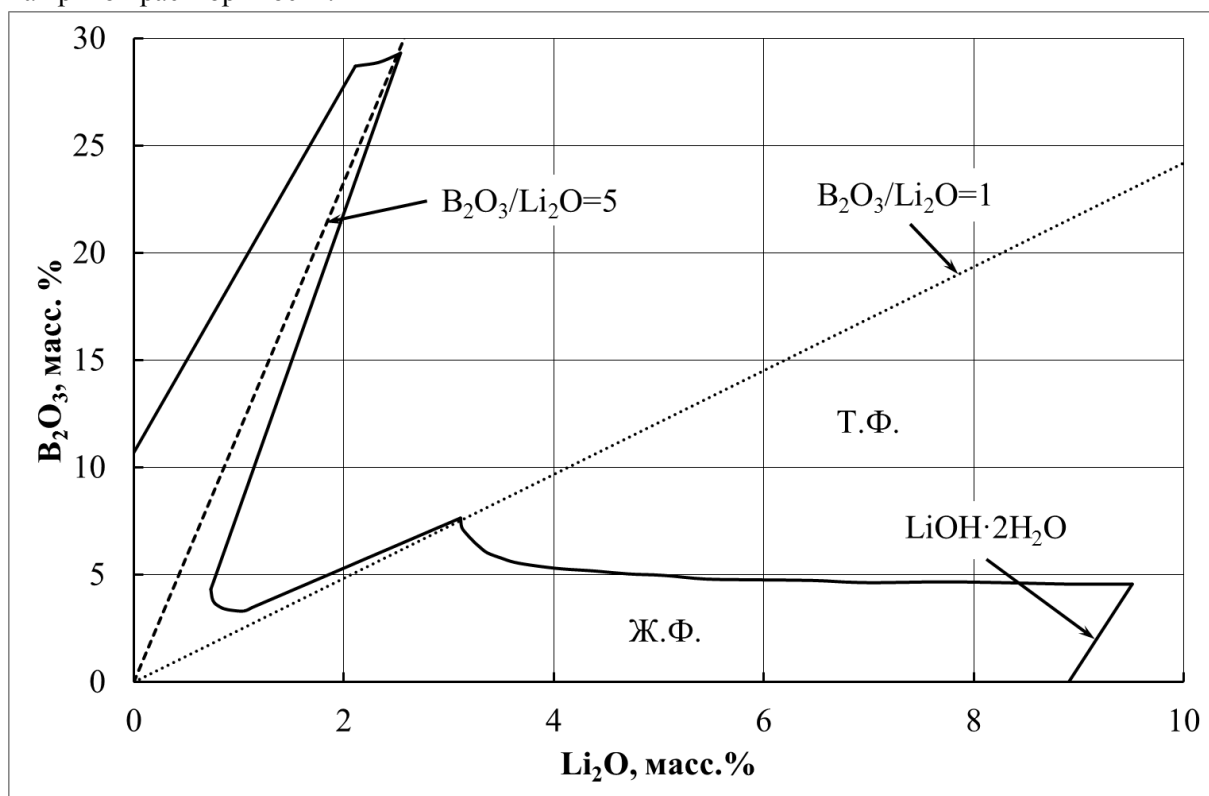


Рисунок 6. Фазовая диаграмма равновесия в системе $B_2O_3 - Li_2O - H_2O$ [16,17].

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Проведённые расчеты указывают на принципиальную возможность создания термоядерного реактора работающего на основе потоков ускоренных дейтронов и газообразной мишени из продукта, представляющего собой соединение бора и дейтерия - дейтерированных боранов, в частности диборана. Данный тип реактора позволяет вырабатывать энергию с положительным балансом. Кроме того, он, по сути своей, является генератором 3He , который является ценным продуктом и может использоваться в других типах термоядерных реакторов. Также данный тип реактора имеет еще одно важное положительное свойство. Практически все, формирующиеся в результате термоядерных реакций, нейтроны участвует в ядерных реакциях внутри самого реактора, и только очень малое количество нейтронов выходит за пределы основной реакционной

зоны. Конечно, реактор вырабатывает некоторое количество γ -излучения, которое поглощается также вторым контуром реактора и может быть дополнительно экранировано с помощью достаточно легкой свинцовой защиты.

Список литературы

1. Капица П.Л. Энергия и физика, Вестник АН СССР, 1976. № 1. С. 34-43
2. Harms A.A., Schoepf K.F., Miley G.H., Kingdon D.R.. (2000). Principles of fusion energy. An Introduction to Fusion Energy for Students of Science and Engineering. World Scientific Publishing Company. pp. 8–11.
3. Nevins, W. M. (1998). A Review of Confinement Requirements for Advanced Fuels. Journal of Fusion Energy 17 (1): 25–32. doi:10.1023/A:1022513215080.
4. Abolhasani S., Habibi M., Amrollahi R. Analytical Study of Quantum Magnetic and Ion Viscous Effects on $p^{11}\text{B}$ Fusion in Plasma Focus Devices. Journal of Fusion Energy, 2013, Vol. 32, 2, pp 189-195, DOI: 10.1007/s10894-012-9547-z
5. Cremer J.T., Williams D.L., Gary C.K., Piestrup M.A., Faber D.R., Fuller M.J., Vainionpaa J.H., Apodaca M., Pantell R.H., Feinstein J. Large area imaging of hydrogenous materials using fast neutrons from a DD fusion generator, Nuclear Instruments and Methods in Physics Research Section A: Accelerators, Spectrometers, Detectors and Associated Equipment, Vol. 675, 2012, pp. 51–55, doi:10.1016/j.nima.2012.02.003
6. Bergaouia K., Reguiguia N., Garyb C.K., Brownb C., Cremerb J.T., Vainionpaab J.H., Piestrupb M.A. Development of a new deuterium–deuterium (D–D) neutron generator for prompt gamma-ray neutron activation analysis, Applied Radiation and Isotopes, Vol. 94, 2014, pp. 319–327, doi:10.1016/j.apradiso.2014.09.004
7. Loonga C.-K., Sollychinb R., Wongb R.K., Bradleyb K., Piestrupc M.A., and Liangd T. The Pros and Cons of Preliminary R&D of Boron Neutron Capture Therapy Based on Compact Neutron Generators: A Plan of Collaboration. Physics Procedia, 60, (2014), pp. 264 – 270, doi:10.1016/j.phpro.2014.11.036
8. Fox M.A.; Wade K. Evolving patterns in boron cluster chemistry, Pure and Applied Chemistry, Vol. 75, 9, pp. 1315–1323, DOI: 10.1351/pac200375091315
9. Гришин С.Д., Ерофеев В.С., Жаринов А.В. Плазменные ускорители. М: Машиностроение, 1973. pp. 75–84.
10. Makrinich G. and Fruchtmann A. Enhancement of electric force by ion-neutral collisions. Appl. Phys. Lett. 95, 181504 (2009); <http://dx.doi.org/10.1063/1.3257694>
11. Metel A., Grigoriev S., Melnic Y., Panin V., Prudnikov V., Cutting tools nitriding in plasma produced by a fast neutral molecule beam, Japanese Journal of Applied Physics, Vol. 50, N 8S1 pp. 08JG04, 2011.
12. Nayak B. Reactivities of neutronic and aneutronic fusion fuels, Annals of Nuclear Energy, 60, (2013), pp. 73–77, doi:10.1016/j.anucene.2013.04.025
13. McNally, J.R.Jr. Fusion Chain Reactions – I, Nuclear fusion, 11, (1971), 187-189.
14. Tuck J.L., Thermonuclear Reaction Rates, Nuclear Fusion, 1, (1961), pp. 201-202
15. <http://www.gepasi.org>
16. Reburn W.T., Gale W.A. The System Lithium Oxide–Boric Oxide–Water, J. Phys. Chem., 1955, 59 (1), pp 19–24, DOI: 10.1021/j150523a007
17. Ge H., Fang Y., Fang C., Zhou Y., Zhu F., Liu H., Yang Z., and Tang Y. Density, Electrical Conductivity, pH, and Polyborate Distribution of $\text{LiB}(\text{OH})_4$, $\text{Li}_2\text{B}_4\text{O}_5(\text{OH})_4$, and $\text{LiB}_5\text{O}_6(\text{OH})_4$ Solutions, J. Chem. Eng. Data, 2014, 59 (12), pp 4039–4048, DOI: 10.1021/je500683z