

小特集 高速点火レーザー核融合発電プラント(KOYO-Fast)の概念設計

4. ターゲット製造・インジェクション系設計

乗 松 孝 好,遠 藤 琢 磨¹⁾,吉 田 弘 樹²⁾,岩 本 晃 史³⁾ 大阪大学レーザーエネルギー学研究センター,¹⁾広島大学大学院工学研究科機械システム専攻, ²⁾岐阜大学大学院工学研究科、³ 核融合科学研究所

(原稿受付:2006年7月20日)

高速点火方式によるレーザー核融合発電所 KOYO-Fast の燃料ターゲット供給系について,最近の研究成果を基に概念設計を示す.大量生産方式による燃料の充填法,炉への投入,トラッキングの現状,極低温ターゲットを供給するのに必要な冷却パワー等を検討し,実現に向けての課題を述べる.

Keywords:

laser fusion power plant, fast ignition, cryo-target, injection and tracking

4.1 はじめに

高速点火方式によるレーザー核融合発電所,KOYO-Fastの炉心設計に基づき,コーンターゲットの製作とイン ジェクション系の設計について述べる.燃料ターゲットの 核融合出力は,200 MJであり,炉チェンバーでのパルス繰 り返しは4Hzである.炉チェンバーは液体LiPbの自由界 面を第一壁にしており,その環境条件下で可能なターゲッ トとインジェクション方式を考える.ここで述べる燃料を 充填し,成形した後,炉の中に投入するまでのシナリオは, 初めて具体的に検討されたものである.ただし燃料容器自 体の製作法については課題をあげるに留め,別の場所に設 置された工場で大量生産され,必要な形体,量で発電所に 搬入されるものとする.

4.2 ターゲット製作

4.2.1 炉環境との整合性

金属蒸気で満たされた液体壁を持つ炉へ極低温ターゲットを投入する場合,炉環境に適合した設計の変更が必要となる.シミュレーションで必要な利得が得られることがわかっているアブレーターと固体燃料層からなるターゲットの設計を基に,実用炉用に変更した設計を図1に示した. 主な変更点は耐熱対策と追加熱ビームの集光特性の補助で



4. Design of Target Fabrication and Injection System

NORIMATSU Takayoshi, ENDO Takuma, YOSHIDA Hiroki and IWAMOTO Akifumi corresponding author's e-mail: norimats@ile.osaka-u.ac.jp

ある. このターゲットは直径 3.9 mm の燃料容器と, 点火 ビームを爆縮コアに導く重金属から作られたコーンによっ て構成されている. 耐熱対策として燃料容器部分の外側の アブレーターに相当する部分を 0.25 g/cm³程度の密度の独 立気泡フォームに変えている. 爆縮特性に影響を与えない ようにするため, アブレーターの部分を同じ質量, ほぼ同 じ材料のフォームに置き換えた. 実用炉では最終集光系は 中性子による劣化を防ぐために炉心から20から 30 m 離し て設置される. F=7程度の集光系を使う場合, 集光点での 最小スポットサイズは 300 µm 程度となり, 爆縮コアを集



図2 キセノンガスを満たしたドライ壁と鉛蒸気が満たされた液 体壁でのターゲット表面での熱負荷(a)と、液体壁投入時 の表面での分布(b).

中的に加熱することができない. そのため,図1のター ゲットではコーンの内面を放物面に加工し,1回の反射で 直径60 µm くらいの領域を加熱することができるように設 計されている.以後はこのターゲットをモデルに議論を進 める.

液体壁を持つレーザー核融合炉では金属蒸気が吸着する ことによりターゲットが加熱される効果と熱輻射とが同等 となる. 図2に固体壁,液体壁での熱負荷を示す.液体壁 では表面に衝突する金属蒸気が100%吸着されると仮定し ている.固体壁の炉では内部温度が1,000℃近くになり,熱 輻射が主な負荷となる.そのためターゲットは表面にはパ ラジウムがコーティングされていて,黒体輻射に対する吸 収率が低く抑えられる.図2(b)は(a)で与えられた値の ターゲット表面での角度分布であり,投入速度が300 m/s の場合,前方に10倍近く集中することがわかる[1].

高速点火ターゲットの場合,ターゲットを回転させるこ とができないため,コーン側に熱負荷が集中する.図3は フォーム部分とコーンと氷の接触部分での温度の時間変化 で,コーン自体の熱容量が大きいため,チェンバー中心に 至るまでに固体DTとコーンの接触部分の温度上昇が1.5 K 程度に抑えられていることがわかる.また,球状の燃料部 分でも表面のアブレーターをフォーム断熱構造にすること により,固体燃料相境界での温度変化を0.3 K 程度に抑え ることが可能となり,炉中心まで氷を融かすことなくター ゲットを照射位置まで送り込むことができる.

4.2.2 容器製作技術

高速点火ターゲットの燃料容器に対する精度仕様,真球 性,表面粗さについては十分な議論が行われていない.中 心点火で必要なホットコアを形成する必要がないので,低 モードの非一様性はかなり緩和されると考えられるが, 中,高モードに対する表面粗さは中心点火と同等と考えら れる.これはアブレーターと燃料が混じるようでは制動輻 射冷却が起こり,損失が増え,高利得の実現は困難となる ためである.爆縮途中の流体力学的不安定性の克服は依然 として重要な課題として残り,外側のフォームにBr添加な どの対策が必要と思われる[2].



図3 0.05 Torr の金属蒸気中に投入した場合の、フォーム部分(左)とコーン接触部分(右)の固体燃料層の温度変化.

Special Topic Article

内部のフォーム層と,蒸発防止膜は基本的にはエマル ション法と界面重合法で製作可能と思われる[3].外側の フォームは次節で述べる燃料充填法との関連で,独立気泡 のフォーム層とする必要があるが,熱分解性の微粒子をテ ンプレートとして製作する方法で製作することが考えられ る.二重ノズル部での製作速度は1Hz程度であり,プラン ト全体では16Hzくらいの製作能力が必要となるので,複 数のラインを同時に動かすことにより対応する.また,内 部フォーム層の密度は高利得を実現するためには10 mg/cm³ にする必要がある.現状はフォームをシェル構造にすると 40 mg/cm³程度であり,今後の開発努力が必要である.

コーンの材料は炉心プラズマの立場から見れば,重い金 属であれば何でもよいが,壁内に飛散することを考える と,炉の第一表面流と同じ材料が,回収する必要がないの で理想的である.また,鉛は中性子の放射化断面積が他の 物質に比べて著しく小さく,中性子源の近くで使用するこ とを考えれば理想的である.鉛は柔らかい金属であり,Li を入れることにより,ある程度堅くはなるが,目的とする 精度で大量製作可能であるか検証する必要がある.

4.2.3 燃料の充填

燃料容器自体は発電所とは独立した工場で生産される.

それらは図4に示した「Egg trav」と呼ばれるホルダー上 に20分間の運転時間に消費する 1,600 個を乗せ、連続的に 冷却され、エアーロックゲートバルブを通って燃料充填室 に送られる. 燃料は液中加熱法[4]と呼ばれる方法で直接 液体 DT が充填される.トレイ上に並べられたターゲット は直接液体 DT 中に浸けられる(図4(a)). ターゲットには あらかじめ、供給孔と排気孔が開けられていて、液体 DT は供給孔を通ってフォームへ、さらに内部の中空部分を満 たす (図4(b)). 適当なタイミングでオプティカルファイ バーを介してレーザーで加熱することにより、ターゲット 内部で気泡が発生し, 排気孔から内部の液体を押しだす (図4(c)). このとき、フォームのセルが十分小さいため、 内側のフォームは液体 DT に満たされた状態が維持され る.加熱時間が長くなりすぎて気化する量が増えても,供 給孔から新に液体 DT が流れ込んでくるので,フォーム自 体は常に「濡れた」状態になっている. この状態でターゲッ トを液体 DT のプールから取り出せば、フォームの部分の みに液体DTが充填されたターゲットが完成する(図4 (d)). このような状態を実現するための条件はターゲット の直径≫排気口の直径>供給孔の直径≫フォームのセルサ イズであり、この条件は容易に実現できる、この方法の利



点は個々のターゲットに対してフィードバックコントロー ルが必要でないことで、大量生産に向いている.技術的課 題は個々のターゲットの充填量のばらつきを±1%程度に 抑えることができるかどうかにかかっている.

装置の大きさはおおむね以下のとおりである。現在、壊 れやすいターゲットをサボ (Sabot) に装着するのに時間を 確保するため、および燃料充填の時間を確保するため、1 つのモジュール炉に2個のインジェクターを使用する. モ ジュール炉の繰り返しは4Hzであるのでこのラインの繰 り返しは2Hzとなる.1個のトレイ上には13分の使用量に 相当するターゲットが乗っていることになる. 燃料の充填 はこの時間内に行われる. トレイはエアーロックゲイトか ら充填ユニットに挿入され、垂直に降下する間に20Kまで 冷却される. ヘリウムの熱伝導率から3時間程度の冷却時 間を必要とする.温度の一様性を確保するため、この垂直 部分の高さは2m, 直径は0.8mとする. 水平部分は5個の ゲートバルブで区切られている.各部の長さは 40 cm 必要 で、全長は2m程度となる.燃料充填部の液体DTのプー ルの大きさ、その空間を満たす気体の量からトリチウムの 装荷量は100g程度となる.

4.2.4 サボの装着とインジェクターの概要

加速中のターゲットを保護するためにターゲットはサボ に装着される.サボの詳細は次節に譲るが,装着装置の構 造の概念を図5に示す.燃料充填ユニットから送られてき たターゲットはマニピュレーターでサボの中に1個ずつ挿 入され、リボルバー部に送られる.この部分の温度はター ゲットの初期温度である15Kである.このリボルバー部は 80Kのヘリウムガスガンで撃ちだした後,元の温度にまで 冷却する時間を確保するために直径60 cm 程度が必要とな る.そのため、図5右の装着ユニットの真空チェンバーの 直径は1.8 m 程度となる.

図6にインジェクターの概念を示す.初期加速はガスを 用い,高繰り返しを可能にするため銃身には高速排気設備 が備えられている.これにより,サボに乗せられたター ゲットを300m/s弱にまで加速し,さらにコイルガンで フィードバックコントロールをかけながら最終的には300 ±1m/sにまで加速する.サボ分離用のコイルガン,方向 検出用のトラッキングシステム,サボ回収ユニット,中性 子遮閉機能も兼ね備える回転シャッターにより構成され, 全長は15m程度となる.

4.3 ターゲットインジェクター

4.3.1 加速用ガスの種類および圧力

図7にインジェクターのガスガン部の概念構造を示す. 加速される飛行体の初期温度は15K程度である.したがっ て,燃料球表面で加速用ガスを凝縮させないため,加速用 ガスとしてヘリウム(He)ガスを選択する[5].

加速用ガスの圧力は飛行体の加速管内における運動方程 式と燃料球の最大許容加速度とから決定する.加速用ガス の圧力を p,加速管内の残留ガスの圧力を p_B,残留ガス圧 以外の加速抵抗を R,飛行体の全質量を M_p,飛行体の断面 積を A_p とすると,飛行体の速度がガスの音速よりも十分



図5 サボ装着部ドラム(左)と装着ユニット断面(右).





図7 インジェクターのガスガン部の概念.

小さいときは、飛行体の加速過程は運動方程式

$$M_{\rm p}a = A_{\rm p}(p - p_{\rm B}) - R \tag{1}$$

で表される.ここで, *a* は飛行体が受ける加速度である.加速管にガイドピン型のライフリングを施した場合,加速抵抗*R* はガイドピンの側面とサボの溝の側面との摩擦で支配され,平均的な加速抵抗*R* はサボの溝の側面がガイドピンの側面に押し付けられる力に比例するので,*k* を比例定数として

$$R = kA_{\rm p}(p - p_{\rm B}) \tag{2}$$

と近似することができる.これより,飛行体が受ける加速 度は次のように書ける.

$$a = (1-k)\frac{A_{\rm p}}{M_{\rm p}}(p-p_{\rm B})$$
(3)

Special Topic Article

予備的な実験を行った結果, k=0.837±0.014 (誤差は標準 偏差)を得た[5]. この数値はライフリングのピッチやサボ の材質等に依存するが,ここではこの値を使って設計を進 める.燃料球に対する熱的ダメージを小さくするためには 加速時間はなるべく短い方が望ましい.そこで,燃料球の 最大許容加速度を amax として,飛行体が受ける加速度がこ の値に等しくなるようにし,加速ガス圧を次式で決定す る.

$$p = p_{\rm B} + \frac{1}{1 - k} \frac{M_{\rm p}}{1 - kA_{\rm p}} a_{\rm max}$$
(4)

燃料球の最大許容加速度については、あまりよくわかって いないが、支えを持たない中空固体燃料球を1点で支えた 場合の、破壊限界に対して10倍の安全率を持つ加速度を採 用し、 $a_{\text{max}} = 500 g (g は重力加速度) として設計を進める.$

式(4)に, k = 0.837, $M_p = 6.05$ g, $A_p = \pi \times 0.5^2$ cm², $a_{\text{max}} = 500 \times 9.81$ m/s² を代入し,加速管内の残留ガスの圧 力 p_{B} を無視すると以下の数値を得る.

飛行体は加速モジュールを出た後,射出モジュールでいく らか減速されてからガスガン部を出る.そこで,加速モ ジュール出口における飛行体速度を U_{AMO} = 350 m/s とし て,加速に必要な時間と距離とを評価すると以下の数値を 得る.

$$\tau_{\rm AM} = 0.0714 \, {\rm s}$$
 (6)

$$L_{\rm AM} = 12.5 \text{ m}$$
 (7)

加速中における燃料球の加熱を少なくするため、かつ経済性も考慮して、加速用へリウムガスの温度(高圧チェンバーの温度)に液体窒素で冷却可能な $T_{\rm Hc} = 90 \text{ K}$ とする(1気圧における窒素の沸点:774 K).このとき、ガスガン部の運転周波数 $f_{\rm GG} = 2 \text{ Hz}$ 、ヘリウムのモル質量 $\mu_{\rm He} = 4.00 \text{ g/mol}$ 、を用いると加速用ガスの使用量は以下のように評価される.

$$m\dot{Y}_{\rm He} = f_{\rm G\Im} \mu_{\rm He} \frac{pA_{\rm AM}L_{\rm AM}}{R_{\rm u}T_{\rm He}} = 0.248 \text{ kg/s}$$
 (8)

ここで, *A*_{AM} は加速管の断面積(内直径 10.1 mm の円形), *R*_u は普遍ガス定数である.

4.3.2 コイルガン部の概要

コイルガン部は、図6にハイブリッドインジェクターの 一部として示されているように、コイルガン(微調部とサ ボ分離部),トラッキングシステム、サボ回収ユニットで構 成される.前段のガスガン部でサボに乗せたターゲットを 300 m/s弱に加速し、さらに微調部における加速度を制御 することで 300±1 m/s まで加速する[6].サボ分離部では サボを減速することで、ターゲットをサボから分離する. トラッキングシステムでは分離後のターゲットの位置と速 度とを検出し、ターゲットの炉心における位置と到達時刻 とを推定する.

速度のばらつきを±10 m/sとすると、ターゲットを変形

させない加速度の上限を5,000 m/s²程度として、微調部の 長さは2mでサボが通過する時間は6msとなる. コイルに 流す電流の周波数を1kHzとすると、ポールピッチは0.18 m、3相で構成すると各相のコイルの幅は60mmとなる. サボの外径が9.7 mm, 銃身の内径が9.8 mm, 銃身の冷却と 強度を考慮してコイルの内径が20mmになるとすると、さ きの加速度を与えるためにはコイルは10kアンペア・ター ン程度を実現すればよい.電流を1kAとすれば、入手の容 易なスイッチング素子が使用できる.この時、コイルは10 ターン程度でインダクタンスは数10 µH となる. 直列接続 した同相のコイルに電流を供給するコンデンサバンクの容 量は数100μFとなる.電流の実効値を1kAとするために、 コンデンサバンクの充電電圧は1kV程度となる.主な電力 損失はコイルの線材,配線の接触抵抗,スイッチング素子 で発生する.コイルガンは銃身とともに冷却されるため, 線材の抵抗値は低いが電流値が大きいので発熱は無視でき ない.

4.3.3 サボ分離部とサボ回収ユニット

サボ分離部では、サボを電磁力で減速させることでター ゲットをサボから分離させる.原理的には前述の微調部と 同一であるが、移動磁界の進行方向を逆にすることで、す べりを負にしてサボを減速する方向に磁気力を発生する. さらに、コイルの幅を銃身の先端に向かって狭くすること により、減速したサボと移動磁界とのすべりを一定にして 磁気力を最大値に保ち、サボの速度を効果的に減少させ る.一方、サボから分離したターゲットと移動磁界とのす べりは急激に負に大きくなり、ターゲット(コーン)に働 く磁気力も急激に減少する.したがって、ターゲットはサ ボ回収ユニットの上側のポートを通過し、減速されたサボ は重力による落下のため下側のポートから回収される.

4.4 トラッキングシステム

4.4.1 相関検出による位置情報の抽出

インジェクター部分でのトラッキングシステムでは、間 隔をあけた3ヶ所の光学相関検出器それぞれで、ターゲッ トの通過時刻における位置 (x(t), y(t), z(t)) を検出するこ とで、速度($\dot{x}(t), \dot{y}(t), \dot{z}(t)$) を得、外挿によって炉心部にお けるターゲットの位置と到達時刻とを推定する.光学相関 検出器を用いることで、コーンターゲットとサボとの区別 を確実にするのみでなく、コーンターゲットの姿勢(傾き 角:($\theta(t), \phi(t)$) も検出可能となる[7].

図8(a)に示す炉内のトラッキングシステムは、ター ゲットの位置と姿勢(傾き角)を測定する装置であり、上 記と同様の光学相関検出器を用いて炉内の金属蒸気による 散乱や吸収の影響を低減する[7]. プローブ光源のレー ザーダイオード(LD)と光学相関検出器は、炉との間に放 射線シールドが設置してあり、放射線によるノイズやダ メージから保護される.(b)図は計算機シミュレーション の一例であり、ノイズに埋もれたターゲットの像(上図)か ら、相関検出によるピーク(下図中の白点)が得られてい る.図9は実際に5m離れた場所で測定した分解能で、 150 µmを得ている.最終的には30 µm程度が必要であると Journal of Plasma and Fusion Research Vol.82, No.12 December 2006



図8 (a)炉内のトラッキングシステム,(b)ノイズに埋もれた ターゲットの光学像(上)と相関検出計算機シミュレー ション例(下).



図 9 現方法によるトラッキング精度.5m離れて140μmの精度 が出ている.

されていて、さらなる検討が必要である.

4.4.2 2D イメージによるトラッキング

前節に述べられたマッチトフィルター方式による位置情 報の検出にはさらに輝点,あるいは暗点の位置情報をリア ルタイムに読み出す機能を付加しなければならない.現在 市販されている CCD 素子による 2 D イメージからの位置, 速度情報の読み取りは128×128画素モードで1,000 fpsであ る.1 msの処理時間でフレーム間の画素強度の差を処理す ることにより,リアルタイムで動きを読み取ることができ る.一方,現在のインジェクションシステムの方向精度は 5 mrad 程度であり,これは KOYO-Fast クラスの炉心で25 mm のばらつきを生むことになる.また,許容されるレー ザービームとターゲットのずれは高速点火方式で 30 µm 程度と考えられている.

インジェクター銃口付近の1mで位置,速度,方向を検 出するためには少なくとも1桁精度の高い3µmの精度が 必要であろう. CCDの1画素は10µm程度であるので.光 学系により数倍に拡大した像をCCD素子上に結像するこ とにより位置に関する情報の検出が可能となる. 銃口付近 でのターゲットの位置のばらつきは工作精度により, 50µm以下と推定でき,これは1つのCCDでカバーできる 範囲内である.光量が不足する場合はQスイッチ動作の レーザーを照明に用いることと,約1m間隔で,xyにそれ ぞれ複数のCCD素子を用いることにより速度に関する精 度を高めることができる.ターゲットの方向,速度を算出 するためにはZ各方向に3ヶ所,計6ヶ所のモニター系を 設置することにより,炉心でのターゲットの位置を処理時 間も入れて2ms程度の時間で予測可能である.

4.5 燃料系装置の冷却に必要な電力

本節では大型冷凍機を基準として考え,また,ターゲットの冷却に必要な最低温度は18Kであることを考慮し,冷 凍出力/電気入力比として18K領域では1%,77K領域で は10%を採用することにする.定常運転時に室温から冷却 しなければならないターゲットとサボ,常に低温状態にあ る充填部,インジェクターなどに分けて評価する.

ターゲットはコーン, 燃料, サボから構成され, 図1に 示す寸法を基に計算した.4Hz×4 reactor で連続運転する 場合, ターゲット (燃料, サボを含む)の冷却に必要な電 力は全部で 260 kW となる (A).

燃料充填部の冷却では(1モジュール炉に対し1台),77 Kシールドへの輻射による熱侵入量は600W,18K system への輻射による熱侵入量は1Wと評価された.支持脚や ゲート装置を経由した熱侵入量の評価は未知数であるが, SUS 棒により77K経由18Kシステムを支持することを仮 定し,その経路を77Kまでは50 cm,77Kから18Kまで は25 cm稼ぐことができると仮定すると,直径2 cmの支持 脚,100本で支持する場合それぞれの温度領域への熱侵入 量は合計熱負荷770W at 77K,41W at 18Kとなり,必 要な電気入力は11.8kWとなり,4炉心では47.2kWとな る(B).

ターゲット射出装置の冷却は以下のようになる.加速ガスによる熱侵入は加速ガスが銃身の中を通過する間の熱伝 導が主で,1基当たり6kWとなり,プラントで4,800kW の電気を投入する必要がある(C).

飛翔物と銃身との摩擦による発熱は加速管1つあたり 364 Wであり、プラント全体では29 kWの電力となる(D).

加速ガスは77 Kに冷却されてから用いられる.この温度 まで冷却するのに必要な電力は1加速管あたり288 kW で あり,プラント全体では2,300 kW となる(E).

コイルガンから18 K システムへの熱侵入は直径40 mm, 長さ9 m の加速管が低温端18 K,高温端300 K の条件にあ るとすると熱侵入量は0.5 W となり,その他の値に比べて 無視できる.

よって、1発電所あたり燃料系に必要な電力の合計はA +B+C+D+E=7.4 MWとなる.この電力は総発電電力の 1,200 MW に比べ十分に小さい.

4.6 まとめ

2) 燃料ターゲット容器の製作技術はエマルション法を応用することにより製作可能と思われるが、10~20 mg/cm³クラスの低密度フォームの開発、コーンのコストも含む量産の可能性を示す必要がある。この密度はバ

ルクでは十分達成できる値であるが、シェル構造では 40 mg/cm³程度で、材料も含めた開発研究が必要であ る.

- 2)燃料充填技術は液中加熱法が有力と考えられるが、 フォームの pR も含めて爆縮タイミングに関連するパ ラメータは±1%程度に抑えることが望ましく、実験 で証明する必要がある.
- 3) インジェクション速度 300 m/s はコイルガン方式,ハ イブリッド方式いずれでも達成可能であるが,方向精 度については今後の検証が必要である.
- 4) インジェクター直後のトラッキングは光学系による3 倍程度の増倍と現在の高速 CCD で2ms 程度の時間遅 れで位置情報,速度情報をリアルタイムで抽出可能で ある. 炉内のトラッキングに関しては現状の150 µm から30 µm にまであげる必要があり,方法も含め今後 の課題とした.

参考文献

- [1] T. Norimatsu *et al.*, *Proceeding of Inertial Fusion Science and Application 2001*, Sept. 10-14, 2001 Kyoto (2002) p.752.
- [2] S. Fujioka, A. Sunahara, K. Hishihara, N. Ohnishi, T. Johzaki, H. Shiraga, K. Shigemori, M. Nakai, T. Ikegawa and M. Murakami, Phys. Rev. Lett. 93, 195001 (2004).
- [3] 高木 勝他:核融合研究 68,281 (1992).
- [4] H. Katayama et al., J. Vac. Sci. Technol. A9, 2140 (1991).
- [5] 遠藤琢磨:「レーザー核融合炉におけるターゲットイン ジェクション技術の開発」大阪大学レーザーエネルギー 学研究センター平成16年度共同研究成果報告書,平成1 7年8月.
- [6] 吉田弘樹,山平優:レーザー研究 32,343 (2004).
- [7] T. Norimatsu, D. Harding, R. Stephens, A. Nikroo, R. Petzoldt, H. Yoshida, K. Nagai and Y. Izawa, Fusion Sci. Technol. **49**, 483 (2006).